J. Phys. Chem.

ЖУРНАЛ ФИЗИЧЕСКОЙ ХИМИИ

XXXV

Mr. Tserd.
Mr. Perkin.
Dr. Cable.
Mr. Sykes.
Dr. Tarke.
Prof. Bray.
Library.



ВЫПУСК 12

ДЕКАБРЬ

журнал Физической химии

Редакционная коллегия:

В. Я. АНОСОВ, К. В. АСТАХОВ, А. И. БРОДСКИЙ, Г. К. БОРЕСКОВ, Я. И. ГЕРАСИМОВ, С. В. ГОРБАЧЕВ, Г. С. ЖДАНОВ, Л. А. НИКОЛАЕВ, Н. Н. СЕМЕНОВ, А. Н. ТЕРЕНИН, А. Н. ФРУМКИН, К. В. ЧМУТОВ

Главный редактор Я. И. ГЕРАСИМОВ

Заместители главного редактора: С. В. ГОРБАЧЕВ, К. В. ЧМУТОВ Отв. секретарь Л. А. НИКОЛАЕВ

XXII СЪЕЗД КПСС И ЗАДАЧИ СОВЕТСКОЙ НАУКИ

Исторический XXII съезд КПСС наметил величественную Программу строительства коммунизма в нашей стране. В Программе важное место занимает развитие науки.

В отчетном докладе ЦК КПСС XXII съезду Н. С. Хрущев указал «...Коммунизм дает знания всем; в знаниях масс, в их высокой культуре он черпает силы и уверенность для успешного движения вперед!

Расцвет советской науки — яркое тому свидетельство. У нас более 350 тысяч научных работников. В стране около четырех тысяч научных учреждений, и, что особенно примечательно, за последние пять-шесть лет резко возросло число научных учреждений в союзных республиках» 1.

Крупнейшие достижения советских ученых в разрешении глубоких проблем современной физики вывели советскую науку на первое место в области практического применения ядерной энергии и обеспечили выдающиеся успехи в разработке теоретических основ термоядерного синтеза.

Дружная работа громадного коллектива советских специалистов — физиков, хемиков, биологов, инженеров и других—увенчалась грандиозной победой. Советский человек первым проник в глубины космоса; в этой победе героизм славных космонавтов — Юрия Гагарина и Германа Титова — гармонически сочетался с плодами напряженных работ целой армии советских ученых и научных организаций.

Перед советскими учеными стоит задача, четко сформулированная в Программе нашей партии. «Занять ведущее положение в мировой науке по всем основным направлениям». Ученые нашей страны имеют все необходимое для выполнения этой великой задачи. Наука в Советском Союзе опирается не только на совершенную экспериментальную технику и мощную материальную базу — наша наука вооружена передовой маркистско-ленинской теорией, и в этом в первую очередь следует видеть залог ее успехов.

¹ Н. С. X р у щ е в. Отчет Центрального Комитета Коммунистической партии Советского Союза XXII съезду партии. Госполитиздат, 1961, стр. 94.

Характернейшей чертой советской науки является теснейшее переплетение теоретических ветвей знания су исследованиями прикладного характера — неразрывная связь науки с производством. «Залог плодотворного развития науки — в неразрывной связи с созидательным трудом народа, практикой коммунистического строительства» ².

Этой цели служит и такое важное мероприятие, как создание Комитета по координации научно-исследовательских работ. Эта организация совместно с Академией наук и другими научными учреждениями анализирует основные научные проблемы, разрешая задачи, связанные с планированием и развитием тех или иных перспективных направлений.

Президент Академии наук Союза СССР М. В. Келдыш в своем выступлении на XXII съезде КПСС назвал некоторые фундаментальные вопросы науки, на которых концентрируется внимание советских ученых. Сюда относятся: исследования свойств плазмы, важные для энергетики будущего, изучение элементарных частиц высоких энергий, проблема физики твердого тела, широкое исследование радиоэлектроники, изучение законов квантовой радиофизики и ее интереснейших практических приложений, разработка физической теории пластичности и прочности твердых тел и другие.

Уже достигнуты крупные успехи в области металлургии, получены новые высокопрочные минералы, изоготовлены искусственные алмазы и и т. д. Быстро внедряются разнообразные методы автоматизации, широко применяются электронные вычислительные машины. Прогресс в области радиоэлектроники и математики открывает совершенно новые перспективы в управлении и планировании производства.

Совершенно исключительные возможности в химической индустрии открылись за последние десятилетия в связи с детальным изучением высокомолекулярных соединений и полимеров, на основе которых были созданы синтетические материалы. Инженер и химик, работая в тесном содружестве, смогли создать огромное количество материалов, действуя по заданному плану и придавая этим материалам нужные свойства путем сознательного варьирования их молекулярной структуры. Успехи химии и физики полимеров, базирующиеся на работах крупнейших советских ученых Н. Н. Семенова, В. А. Каргина, С. С. Медведева и других, позволили от чисто эмпирических методов перейти к сознательной творческой работе направленной на удовлетворение] запросов] производства.

В настоящее время сингетические материалы проникли во все стороны нашей жизни, и без них не обходится ни космический корабль, ни арсенал технических средств хирурга, предназначенных для тончайших операций. Электротехника, радиоэлектроника, машиностроение требуют все новых и новых образцов синтетических материалов, обладающих строго определенными сочетаниями свойств.

² Программа КПСС. Изд-во «Правда», 1961, стр. 128.

Особенно ответственны задачи, стоящие перед химией и биохимией в ласти сельского хозяйства. Большого внимания заслуживают работы правленные па повышение урожайности, в частности исследования дейвия микроэлементов и разработка рецептур микроудобрений.

Исключительный интерес представляют возможности выделения и лучения в чистом виде высокоактивных биологических регуляторов, пример витамина B_{12} , и искусственное создание моделей фернтов.

В области регулирования химических процессов, лежащих в основе омышленных методов производства, предстоит разрешить много пробм, из которых можно указать на важнейшую проблему — поиски и едрение эффективных катализаторов. Успех может быть обеспечен при ужной работе ученых, изучающих теоретические проблемы и практику тализа.

Крупнейшие задачи предстоит решить в области физико-химии биогических процессов. Этот круг вопросов с каждым годом привлекает е большее внимание ученых и требует исследования с различных теореческих позиций.

Большие задачи стоят перед советской электрохимией, успехи которой дготавливают базу для решения ряда новых производственных задач, гом числе задачи создания топливных элементов.

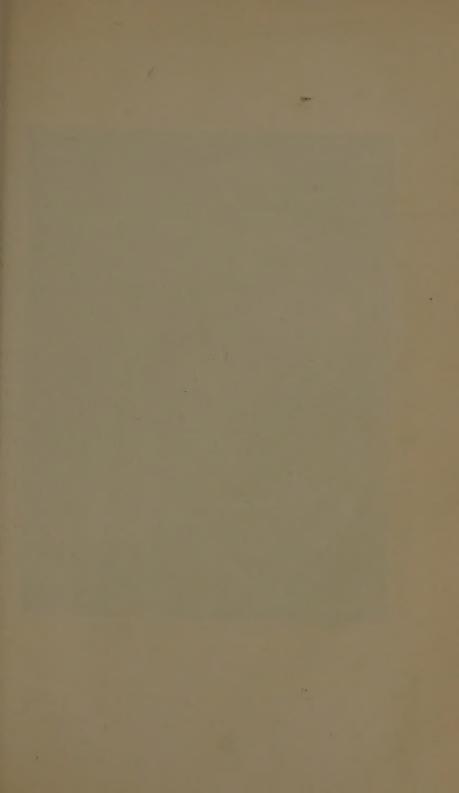
Новые интересные перспективы открываются перед советской наукой и области термодинамики и термохимии, физико-химического анализа и лекулярной физики. Успехи в области фото-химии уже сейчас позволять ставить проблему о рациональном использовании солнечной энергии я производственных целей. Достижения органической химии, в частсти химии элементоорганических соединений, неразрывно связаны с зработкой эффективных методов химической индустрии ближайшего дущего. Советская наука успешно прокладывает новые пути в исследовати и освоении методов радиационной химии и методов использования изонов.

Переплетение задач теории и практики оказалось особенно полезным плодотворным в химиотерапии и изучении антибиотиков. В настоящее емя в лабораториях советских физико-химиков ведутся энергичные иски средств борьбы с различными заболеваниями, в том числе со злочественными новообразованиями, и уже получены обнадеживающие зультаты.

«Журнал физической химии», отражающий научно-исследовательскую боту научных учреждений и ученых Советского Союза, должен вместе тем активно организовывать внимание научной общественности, пропандируя разработку важнейших и наиболее перспективных направлей, отвечающих задачам строительства коммунизма в нашей странесвязи с этим журнал подготовил план печатания обзорных обобщающих атей по соответствующей тематике и установил контакты с крупными ецпалистами и главами научных школ, имея в виду подготовку ими

обзорных статей. В ближайшее время предполагается публикация таки статей по вопросам физико-химии биологических процессов электрох мии, радиационной химии, интенсификации адсорбционных процессо по проблеме повышения уровня кинетической активности и др.

Редколлегия «Журнала физической химии» в полном сознании отвественности за решение стоящих перед нею задач приложит все усилия, чт бы доступными для научного журнала средствами способствовать успенной разработке важнейших проблем физической химии, тесно_связанные с большими задачами народного хозяйства.





250 ЛЕТ СО ДНЯ РОЖДЕНИЯ М. В. ЛОМОНОСОВА

В 1961 г. советский народ, все прогрессивное человечество празднует

0-летие со дня рождения М. В. Ломоносова.

Отмечая эту знаменательную дату, ученые всего мира, работающие в зличных областях науки, обращаются к далекому прошлому, к тому врени, когда в тумане отрывочных наблюдений и шатких гипотез только нанали вырисовываться контуры новых ветвей естествознания; они нахог в трудах великого русского гения прообраз того, что составляет воевание науки сегодняшнего дня. Действительно, М. В. Ломоносов был только разносторонним ученым и прекрасным экспериментатором, он падал способностью безошибочно находить пути, которые ведут к развио и укреплению материалистического миропонимания и являются по-

му единственно верными и плодотворными.

Уже в 1741 г. в «Элементах математической химии» М. В. Ломоносов г изложение основ молекулярно-атомистической теории, правильно подокнув качественное различие между атомами и их сочетаниями — молепами. Логическим развитием этих идей явилась блестящая разработка кинетической теории газов, правильное понимание природы теплоты и ея о существовании абсолютного нуля. Открытие М. В. Ломоносовым кнейшего естественного закона сохранения вещества и движения являетодним из поразительных и глубоких научных достижений. Закон соанения массы вещества при химических реакциях, экспериментально основанный М. В. Ломопосовым, был в его трактовке одним из частных учаев этого закона.

М. В. Ломоносов является основоположником физической химпи, корую он определяет как науку, объясняющую на основании положений опытов физики то, что происходит в смешанных телах при химических

ерациях.

В 1752 году М. В. Ломоносов читает курс физической химии в Акадеи наук и в 1754 году издает «Опыт физической химин». Стремление ести в науку точные методы измерения сочетается в этом курсе с шикими и разнообразными теоретическими задачами. Современная физикая химия, несмотря на колоссальное число объектов ее исследований, ершенную технику и мощный математический аппарат, неразрывными гями связана с трудами М. В. Ломоносова.

Советские ученые гордятся тем, что работают для нашего народа, шего миру М. В. Ломоносова и ныне смело прокладывающего вые пути к светлому коммунистическому завтра.

ПРОХОЖДЕНИЕ ВЗРЫВА ГАЗООБРАЗНОГО ОЗОНА ЧЕРЕЗ КАПИЛЛЯРЫ

В. В. Ястребов и О. И. Козупенко

Результаты исследования свойств газообразного озона и его смесей с другими газами, полученные в предыдущих работах [1—3], а также в работах других исследователей [4—8], показывают, что газообразный озон выделяется среди большинства других взрывчатых газов своей высокой взрывной чувствительностью и легкостью распространения пламени

в нем. Это еще раз подтверждается результатами исследования прохождения взрыва озона через капиллярные трубки, получаемые в настоящей работе.

Исследования передачи газовых взрывов через капилляры и узкие отверстия вообще немногочисленны; критический обзор их имеется в монографии Ю. Х. Шаулова [9]. Опыты обычно проводились таким образом, что газ поджигался в открытой, сообщающейся с атмосферой части аппаратуры; при этом давление в сгоревшем газе заметно не повышается и поэтому не оказывает влияния на явление передачи взрыва. В настоящей работе на примере озона исследован другой предельный случай, когда взрыв газа, находящегося в закрытом сосуде, передается по тонкой капиллярной трубке в другой закрытый сосуд с озоном.

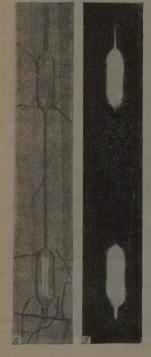


Рис. 1. a — прибор для изучения передачи взрыва газообразного озона через капилляры; δ — вспышка газа в приборе (взрыв передался в нижнюю колбу)

Экспериментальная часть

Методика. Прибор представлял собою две цилиндрические колбы, соединенные капилляром длиной 20 см (рис. 1); одна из них, верхняя, соединялась через кран с установкой для получения чистого газообразного озона. Перед опытом прибор эвакуировался при помощи масляного насоса, а затем наполнялся озоном. Ввиду того, что на результаты опытов влияла даже небольшая примесь кислорода, прибор до опыта в большинстве случаев промывался чистым озоном. Озон поджигался в одной из колбочек при помощи искры, генерируемой прибором, описанным в статье [2]. О прохождении взрыва можно судить по свету пламени во второй колбочке и по величине возрастания давления в приборе; прирост давления был меньше, если взрыв не передавался. Опыты проводились с трубками внутреннего диаметра от 0,216 до 2,40 мм при давлениях озона до 300 мм рт. ст.

Условия прохождения взрыва через капилляры. Передача взрыва через капилляр происходит только при достаточно больших давлениях озона. В таблице приведены в качестве примера результаты опытов с капилляром диаметром 0,222 мм; для каждого значения давления приведено число отрицательных опытов (—), в которых

Результаты опытов с капилляром 0,222 мм при 20°

мм рт. ст.		-+-	р мм рт. ст	-	+	р мм рт. ст.	_	+	р мм рт. ст.		+
103 107 111 112 115 117 118 119 120 121 122 123	111133343337	0 0 0 0 0 0 1 0 0 3 3	124 125 126 127 128 129 130 131 132 133 134 134	371689825316	130216889636	136 137 138 139 140 141 142 143 144 145 146 146	537377221100	5 13 8 5 13 11 7 8 4 6 1	148 149 150 151 152 153 155 159 161 167 172	0 0 0 0 0 0 0 0 0	13531121111

редачи взрыва не наблюдалось, и число положительных опытов (+), в торых имела место передача взрыва во вторую колбочку. Из таблицы дно, что существует довольно большая область давлений, в которой редача взрыва может иметь или не иметь место с некоторой вероятностью. То же время имеется, очевидно, наиболее вероятное значение давления,

и котором взрыв начинает проходить рез капилляр и которое можно назвать аничным давлением $p_{\rm rp}$. Оно вычислясь по формуле

$$p_{\text{PD}} = p_{\text{MHH}} + \Delta p \, \frac{\bar{n}}{n} = p_{\text{MARO}} - \Delta p \, \frac{\dot{n}}{n} \,,$$

△р — интервал разброса в мм рт. ст., на и р_{макс} — его границы, п — число ытов, попадающих в этот интервал влений, п — число отрицательных опыва, п — число положительных опытов в м же интервале. Значение р_{гр}, вычисляее по такой формуле, мало зависит выбора р_{мен} и р_{макс}, который по необщимости делается с некоторой произпроиз

пьностью. Значения р_{гр} для разных капилляров едставлены на рис. 2, каждая точка горого получена из большого числа ытов. Если не считать одной выпада-

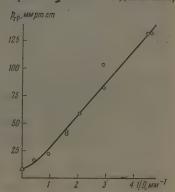


Рис. 2. Зависимость граничного давления от обратной величины диаметра капилляров (треугольником отмечено граничное давление озона для распространения варыва в широких сосудах [2])

дей точки, то выявляется приблизительно линейная зависимость $p_{\rm rp}$ обратной величины диаметра капилляра: $p_{\rm rp} = K/D$, где K=30, и $p_{\rm rp}$ выражено в мм рт. ст., а $D-{\rm B}$ мм. Линейная зависимость рушается только при D>1 мм (при 1/D<1 мм $^{-1}$).

Скорости передачи взрыва. С целью выяснения механизма редачи взрыва через капилляры были измерены скорости передачи годом фоторегистрации.

Первоначально была сделана попытка измерения скорости процесса путем исвзования электрической проводимости пламен. Для этого в верхней и нижней колк ближе к канилляру впанвались платиновые проволоки (видны на рис. 1, a), назующие впутри колбы промежуток в 2—3 мм. К проволокам подводилось постоное напряжение в несколько десятков вольт. При прохождении фронта пламени газщировался и в цени, которая ранее была разомкнута газовым промежутком, появця электрический ток; появление последнего регистрировалось при помощи двухневого осциллографа со ждущей разверткой (ОК-17 М). Такой метод оказался неудобным, так как проводимость газа при прохождении пламени нарастала лишь постепенно и далее менялась, многократно проходя через минимумы и максимумы, что затрудняло фиксацию времени прохождения. Вследствие этого был использован фотографический метод изучения процесса. Изображение пребора фокускровалось на движущуюся пленку фоторегнетратора с вращающимся барабаном, обеспечивающим линейную скорость движения фотопленки в 59,2 м/сек.

Типичные фотографии приведены на рис. 3. Фотосиимки, полученные при помощи фоторегистратора, показывают, что при достаточно больших давлениях взрыв передается через капилляр с очень большими скоростями — до 1800 м/сск, таким образом, в условиях опытов имеет место

прохождение детонационных волн по капиллярам.

Так, на рис. З а, можно видеть, что при давлении 264 мм рт. ст. в верхней колбе (верхняя полоса на снимке) сразу после подкигания образуется върывная волна, распространяющаяся со скоростью ~1800 м/сек, что значительно превышает скорость звука в продуктах сгорания (не более 760—850 м/сек.*) и близко к скорости детонации газсобразного озона в инфоких трубках (1863 м/сек), определенной Стренгом и сотр. [8]. Движение волны по капилляру непосредственно наблюдать не удается, так как свечение очень слабое, хотя разложение озона в нем, очевидно, также имеет место. В нижней колбе (нижняя полоса на снимке) ударная волна также образуется в самой верхней части колбы и распространяется приблизительно с той же скоростью, что и в верхней колбе. След пламени в нижней колбе лежит на продолжении следа пламени верхней колбы; это свидетельствует о том, что в капилляре взрывная волна распространяется приблизительно с той же скоростью, как и в широких колбах, — близкой к детонационной.

Снимок позволяет видеть, что ударные волны в обеих колбах отражаются у их концов, многократно проходя по всей высоте колбы и оставляя зигзагообразный след на фотографии. Видно также постепенное убывание

скорости волны после каждого прохождения ее по колбе.

При более низких давлениях скорость детонации в колбах остается равной 1800 м/сек (рис. 3,6), но образование детонационной волны в нижней колбе происходит с большой задержкой, о чем свидетельствует увеличение расстояния по горизонтали между началами верхней и нижней полос. По-видимому, детонационная волна разрушается при выходе из капилляра в нижнюю колбу, хотя горение продолжает распространяться с пебольшой скоростью; только у нижнего закрытого конца колбы давление повышается до величины, достаточной для образования детонационной волны. При низких давлениях даже в верхней колбе детонационная волна образуется не вблизи точки зажигания, а у нижнего, почти закрытого конца колбы (рис. 3,6).

При фотографировании спектра пламени в колбах наблюдались только линин натрия. Дублет D патрия был четко виден на снимке спектра от однократной вспышки; при съемке на одну пленку 30—40 последовательных вспышек яркость дублета соответственно увеличивалась, однако других линий, не свойственных натрию, все же наблюдать не удавалось. Таким образом, свечение при вспышке озона в напих опытах было вторичным эффектом и наблюдалось в результате возбуждения линий натрия, попадающего со следами различных загрязпений, действием высокой температуры, когда разложение озона в основном закончилось. В ударной волне температура повышена, поэтому ее, прохождение может многократно вызывать свечение даже при отсутствии в газе неразложившегося озона.

Выводы

Исследованы условия прохождения взрыва газообразного озона через капиллярные трубки длиной 20 см в закрытой аппаратуре при низких давлениях газа (до 300 мм рт. ст.). Установлено, что взрыв передается через

^{*} Вычислено по известной формуле $U=\sqrt{RT\gamma/M}$ для температур 2677°К [6] и 3340°К [8], развивающихся при сгорании озона соответственно при постоянном объеме и в детонационной волне

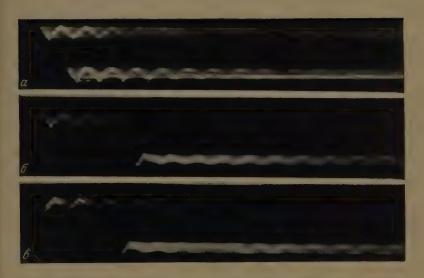
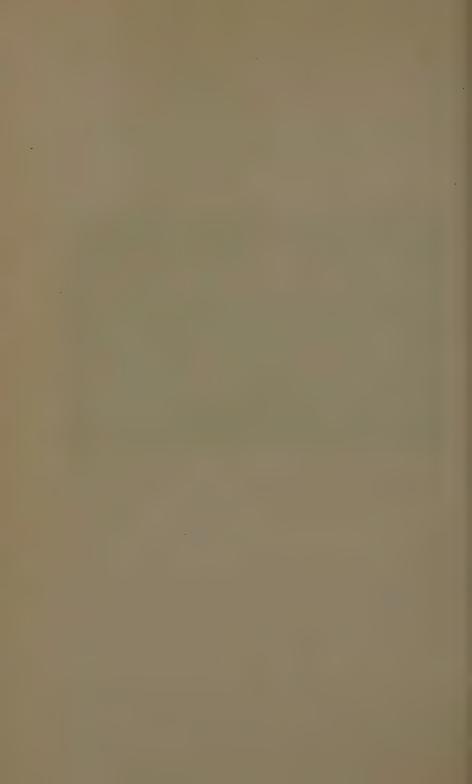


Рис. 3. Фоторегистрограммы передачи взрыва из верхней колбы в нижнюю для капилляра диаметром 0,799 мм: a-p=264 мм рт. ст.; b-p=264 мм рт. ст.; b-p=264 мм рт. ст.; b-p=264 мм рт. ст.



капилляр только при давлениях газа выше некоторой гранцчной величнны о_{гр.} При одинаковых размерах прибора имеет место приблизительно инейная зависимость $p_{
m rp}$ от обратной величины диаметра капилляра. Позазано, что процесс передачи взрыва через капилляр-связан с распростанением детонационных волн, движущихся по капилляру со скоростью -1800 м/сек. При давлении 264 мм рт. ст. детонационная волна беспреитственно проходит через капиллир диаметром 0,799 ллм. При меньших авлениях наблюдается разрушение детонационной волны при выходе из капилляра и повторное образование ее с пекоторой задержкой.

Московский государственный университет им. М. В. Ломоносова Поступила 17.ХІ.1959

- . В. В. Ястребов, Н. И. Кобозев, Ж. физ. химии, 33, 649, 1959.
 . В. В. Ястребов, Н. И. Кобозев, Ж. физ. химии, 33, 1701, 1959.
 . В. В. Ястребов, Ж. физ. химии, 34, 46, 1960.
 . G. A. Cook, E. Spadinger, A. D. Kiffer, Ch. V. Klumpp, Ind. Eng. Chem., 48, 736, 1956.
 . G. M. Platz, C. K. Hersh, Ind. Eng. Chem., 48, 742, 1956.
 . A. G. Streng, A. V. Grosse, J. Chem. Phys., 79, 1517, 1957.
 . C. A. Каменецкая, С. Я. Пшежецкий, Ж. физ. химии, 32, 1122, 1958.
- A. G. Streng, C. S. Stokes, L. A. Streng, J. Chem. Phys., 29, 458,
- 1958. Ю. Х. Шаулов, Распространение пламени через пористые среды. Изд-во АН АвССР, 1954.

PASSAGE OF GASEOUS OZONE DETONATION THROUGH A CAPILLARY

V. V. Yastrebov and O. I. Kozunenko (Moscow)

Summary

The conditions for the passage of gaseous ozone detonation through capillaries 20 cm ong under hermetic conditions and low gas pressures (up to 300 mm Hg) have been nvestigated. It has been found that the explosion is passed along the capillary only at gas ressures above a certain limiting value (p_{1im}) . For the same dimensions of the apparatus here is an approximately linear dependence between $p_{
m lim}$ and the reciprocal diameter of he capillary. It has been shown that propagation of the explosion is connected with the ropagation of detonation waves moving through the capillary at the rate of about 800 m/sec. At 264 mm Hg pressures the detonation wave passes without hindrance brough a capillary of diameter 0.799 mm. At lower pressures the wave is disintegrated n coming out of the capillary and its regeneration is somewhat delayed.

ИЗУЧЕНИЕ МЕХАНИЗМА ЭЛЕКТРОХИМИЧЕСКОГО ВЫДЕЛЕНИЯ КИСЛОРОДА НА СЕРЕБРЯНОМ ЭЛЕКТРОДЕ ПРИ ПОМОЩИ ИЗОТОПА КИСЛОРОДА О18

К. И. Розенталь и В. И. Веселовский

В процессе анодной поляризации на Ag-электроде образуются объемные и поверхностиме кислородные соединения серебра [1, 2] при потенциалах 1, 2 s — типа Ag₂O и 1,4 s — типа Ag₂O₂ (AgO). Таким образом, электрохимическое выделение кислорода (выше 1,6 s) происходит на уже окислен-

ной поверхности серебра.

В более ранних работах, посвященных исследованию электрохимических [3] и фотоэлектрохимических [4] характеристик Ад-электрода в анодной области, было высказано предположение, что выделение кислорода происходит через образование и распад высших кислородных соединений серебра. Согласно новым данным и теоретическим представлениям, развитым в работе А. А. Яковлевой, Т. И. Борисовой и В. И. Веселовского [5], стадией, определяющей скорость указанного процесса, является взаимодействие хемосорбированного кислорода (окисла) с разряжающимся гидроксильным ионом под действием электрического поля.

В настоящей работе была поставлена задача: экспериментально подтвердить данный механизм реакции при помощи метода меченых атомов с применением тяжелого изотопа кислорода О18, разработанного авторами ранее при изучении механизма той же реакции на Pt-электроде [6]. Идея применения этого метода заключается в том, что кислород объемных соединений серебра «помечается» изотопом кислорода O^{18} , затем его появление фиксируется при анализе первых порций газообразного кислорода, электрохимически выделенного на таком электроде при электролизе растворов, не обогащенных изотопом кислорода O¹⁸. Этим методом в работе [7] было исследовано влияние природы окислов металлов на фракционирование изотопов кислорода при электролизе. Используя в качестве анодов окислы Ag₂O₂, PbO₂ и MnO₂, обогащенные изотопом О¹⁸ в [7], найдено, что изотопный состав кислорода, выделенного из щелочных растворов, не является производным изотопного состава окислов. Однако, объясняя полученный результат наличием обмена кислородными атомами между окислами металлов и растворителем, авторы не отрицают возможности участия окислов серебра в реакции выделения кислорода.

Экспериментальная часть

Методика Сомом в двух одинаковых стеклянных приборах (рис. 1), один из которых наполнялся раствором 1N КОН, обогащенным изотопом кислорода О¹⁶, другой — обычным 1N КОН. Приборы состояли из трех отделений, в которых помещался испытуемый Ад-электрод 1, вспомогательный Рt-электрод 2 и электрод сравнения 3. В качестве последнего использовалась Рd-жесть, насыщенная водородом в том же растворе. Объем раствора в анодном пространстве не превынал 3— 4 см³. Испытуемым электродом служила сверпутая рулоном иластинка Ад-жести толщиной 0,1 мм и видимой поверхности 31 см². Перед опытом поверхность серебра подвергалась химической обработке раствором 4N NH₄OH для удаления пмеющихся на ней окислов, затем механически зачищалась и полировалась стеклянным порошком. После этого электрод обезжиривался в кипящем растворе 4N КОН, промывался в горячей бидистеллированной воде, сущился при 70° и помещался в ячейку, напол-

миую 1N КОН, обогащенным изотопом кислорода О¹⁸, в которой предварительно погократно аподно-катодно поляризовался в интервале потенциалов 0—-1,2 с течение 30 мин. Подготовленный таким образом электрод подвергался анодной полянавдии при постояниюм потенциале в течение 6—7 час. Потенциаль поляризации были ответственно равны 1,22—1,24 ε (образование окисла Ag_2O) и 1,55 ε (образование окисла Ag_2O). Количество образовавшегося Ag_2O определялось по количеству пропусиного электричества, Ag_2O_2 — по величине задержки на катодной кривой заряжеия, сиятой при условиях проведения опыта. Параллельно, в аналогичной ячейке, аствор 1N KOH насыщался азотом, а ампулы, предназначенные для отбора проб вообразного кислорода, обезгаживались в вакууме. Все опыты проводились при остоянной температуре 20° (сред-

ти часть ячейки (рис. 1) имела убашку», соединенную с ульт-

термостатом).

После прекращения аподной оляризации испытуемый элекод вынимался из ячейки, быст-(за 30 сек.), тщательно про мвался в проточной бидистилливанной воде и обычном расюре 1 N КОН и помещался в ат осфере азота во вторую ячейку. нодные потенциалы электрода в поляризании соответственно внялись 1,16—1,17 с и 1,4—46 с. Через заданное время на ектроде выделялся газообраз-

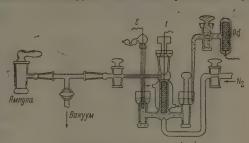


Рис. 1. Измерительный прибор

ий кислород при потенциале 1,9-2,0 ε , первые пять порций которого, объемом $1c.u^3$ икдая, собирались над раствором при атмосферном давлении и затем передавались ампулы, предварительно обезгаженные в вакууме. При этих же условиях отбиралась андартная порция газа. Ампулы с пробами апализировались на масс-спектрометре па МИ1301. Точность анализа составляла 1—2%.

Нами была также исследована скорость реакции обмена кислородными атомами жду окислами серебра и водой в процессе электролиза и вне его. С этой целью Адектрод, покрытый соответствующим окислом, в который был введен изотоп О¹⁸, омещался на определенное время в пробирку с обычным раствором щелочи ,5-0,9 см³). Появление O¹⁸ в последнем фиксировалось масс-спектрометрическим анавом пробы газообразного кислорода, выделенного при электролизе этого раствора в ироэлектролизере на Pt-аноде. Одновременио во второй ячейке, как было описано ише, на Ад-электроде выделяли первые пять проб кислорода, которые также анали-ровались масс-спектрометрически. Таким образом, пэмерив зависимость количества омов О¹⁸, перешедших с поверхности серебра в воду и в газообразный кислород, времени, и зная общее количество атомов О¹⁸, введенных в поверхность, можно было числить скорость обмена.

Обсуждение результатов

Результаты опыта об участии окислов серебра в реакции электрохимиеского выделения кислорода в щелочи представлены в табл. 1 (система $g \land g_2 O$ — раствор: $\varphi_0 = 1,17 \ e$ (после выключения поляризации), 2 (сигема ${
m Ag}|{
m Ag_2O}|{
m Ag_2O_2}$ — раствор, ${
m \phi_0}=1,45-1,46$ е) и рис. 2. Все опыты али проведены с водой, обогащенной тяжелым изотопом кислорода О¹⁸

Таблица 1

Ag ₂ O ₅ , 2-986-10 ⁵	Время	Содержан	Содержание О18			
		1	2	3	4	в стандартной пробе, %
5,2 8,4 6,6 8,4 8,4 5,9	1 мин. » » 18 час. 30 » 42 »	0,220 0,215 0,234 0,239 0,223 0,224	0,205 0,208 0,213 0,222 0,218 0,220	0,196 0,200 0,202 0,205 0,214 0,216	0,192 0,202 0,210 0,202	0,196 0,192 0,202 0,199 0,203 0,202

Из табл. 1 видно, что изотопный состав газообразного кислорода пракічески не зависит от изотопного состава низшего окисла серебра Аg₂O.

Объяснить это можно тем, что при потенциалах выделения $\rm O_2$ закись серебра $\rm Ag_2O$, согласно реакции

$$Ag_2O + 2OH^- \rightarrow Ag_2O_2 + H_2O + 2\tilde{e}$$
,

очень быстро окисляется до окиси Ag_2O_2 , при этом, по нашим данным, только $\sim 0.3\,\%$ всех атомов O^{18} успевает перейти из Ag_2O в Ag_2O_2 , а следовательно, может быть обнаружено в O_2 .

В случае окисла Ag_2O_2 (см. табл. 2) изотоп O^{18} , введенный в окисел при $\varphi=1,55$ θ , обнаруживается в первых порциях кислорода, выделенного на

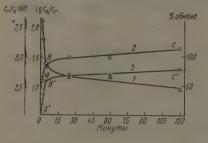


Рис. 2. Система $Ag|Ag_2O|Ag_2O_2^*-1$ N KOH. Зависимость от времени: I — доли атомов O^{18} , перешединх с поверхности окисла в газообразный ки слород; $2-\lg(c_0/c_r)$; $3- \text{про- цент обмена кислородными атомами между <math>Ag_2O_2^*$ и H_2O в процессе электролиза при условин $c_r=c_0/10$ при t=0

атом электрода при электролизе в обычном растворе $1\ N\ KOH$. Число атомов O^{18} , найденных в газообразном кислороде, составляет $\sim\!\!8\%$ от числа атомов O^{18} , введенных в окисел (если время отбора проб газа равно $1\!-\!2$ мип.). Таким образом, полученный результат не согласуется с данными [7].

Таблица 2

Ag ₂ O ₂ , 2-986·10 ⁵		Содержа	Содержание				
	Время	1	, 2	3	4	5	Озв в стандарт ной пробе, %
5,3 5,0 5,3 5,9 4,8 7,2 5,5 5,2 4,9	1 MUH. 2,5 » 4,5 » 25 » 1 час. 2 » 4 » 9 » 18 »	0,578 0,465 0,385 0,365 0,324 0,337 0,268 0,244 0,220	0,430 0,380 0,330 0,321 0,305 0,291 0,265 0,239 0,213	0,318 0,310 0,265 0,275 0,256 0,252 0,243 0,234 0,210	0,277 0,273 0,244 0,246 0,231 0,228 0,227 0,223 0,205	0,260 0,245 0,236 0,213 0,212 0,218 0,223 0,212 0,195	0,199 0,199 0,199 0,201 0,197 0,197 0,200 0,201 0,195

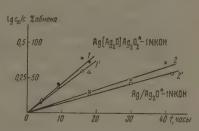
На рис. 2 кривой I изображена зависимость доли атомов ${\rm O}^{18}$ (в % с поправкой на стандарт), перешедших с поверхности окисла ${\rm Ag_2O_2}^*$ в газобразный кислород, от времени (время между выключением поляризации Ag-электрода в растворе, содержащем изотои ${\rm O}^{18}$, и отбором проб кислорода при электролизе обычного раствора).

Кривая 2 рис. 2 показывает изменение логарифма отношения числа атомов O^{18} , введенных в окисел c_0 , к числу атомов O^{18} , собранных в газе $c_{\rm r}$ со временем. На кривой имеются два резко выраженных линейных участка AB п BC. Продолжение участка AB до пересечения с осью ординат в точке D дает значение $\log(c_0/c_{\rm r})=1$ при t=0, когда обмен равен пулю. Отсюда следует, что в условиях проведения оп ыта в газообразном кислороде может быть обнаружено только 10% всего количества атомов O^{18} , введенных в окисел. Действительно, при электрохимическом выделении кислорода (1,9-2,0) в обычном растворе испытуемый электрод покрывается свежеобразованными окислами, уже не обогащенными плотопом O^{18} ,

педствие этого в газообразный кислород могут, очевидно, повадать лько те атомы О¹⁸, которые находятся в верхних слоях поверхности ектрода. Этим, по-видимому, объясняется полученное в наших опытах ксимальное обогащение изотопом О¹⁸ первых проб газообразного кислода, равное ~8%. Однако для полного апализа полученных результатов обходимо учитывать наличие реакции обмена между кислородными омами окислов и воды.

Кривая 3 рис. 2 характеризует изменение процента обмена кислодиыми атомами между Ag_2O_2 и H_2O со временем в процессе электродива

Рис. 3. Зависимости процента обмена между кислородными атомами окислов и воды, и $\lg(c_0/c)$ от времени, намеренные вне электролнаа для систем: I и I' — $Ag|Ag_2O|Ag_2O_2^*$ — 1N KOH; 2 и 2' — $Ag|Ag_2O^*$ — 1 N KOH



и условии, что $c_r = c_o$ / 10 при t = 0. По форме она аналогична кривой 2. первые 5 мин. (участок A'B') обмен достигает приблизительно $60\,\%$, да как за последующие 2 часа (участок B'C') он изменяется всего на $10\,\%$. Последнее, по всей вероятности, определяется, с одной стороны, рочнением связи кислородных атомов с поверхностью серебра с течением емени, с другой — диффузией кислородных атомов из более глубоких осе окисла.

В табл. 3 и на рис. 3 даны зависимости процента обмена между кислоцными атомами окислов и воды и $\lg(c_0/c)$ (с — число атомов O^{18} в поэхности в момент времени t) от времени для систем $\lg |\lg_2O| \lg_2O_2$ — КОН (кривые I и I') и $\lg_1 \lg_2O^* - 1$ N KOH (кривые 2 и 2'),

Таблица 3

тав окисла	Количество окисла, г-экс-10 ⁴	Время, час,	Объем воды, см³	Содери:а- ние О ¹⁸ в Н ₂ О, %	Содержание О ¹⁸ в стандарт- ной пробе, %	% обмена ^С H ₂ O _С 0	Honerauto ecopteru, cen-1-10 ³
Ag ₂ O ₂ To me >	1,14 1,25 1,03 1,65 0,84 0,84 0,6	4 9 16 18 18 30 42	0,7 0,5 0,75 0,9 0,55 0,55	0,204 0,217 1,211 0,213 0,206 0,213 0,212	0,200 0,201 0,197 0,195 0,199 0,203 0,202	15 38 60 57 27 42 57	1,09 1,45 1,60 1,30 0,49 0,51 0,55

меренные вне электролиза непосредственно по обогащению воды изотом O^{18} . Линейное изменение $\lg(c_0/c)$ со временем свидетельствует о том, о обе реакции протекают по уравнению кинетики первого порядка, примскорость первой $(Ag_2O^*-H_2O)$ в три раза больше второй $(Ag_2O^*-H_2O)$, о указывает на более прочную связь кислорода с серебром в окисле 2O по сравнению с окислом Ag_2O_2 .

Как показали опыты, скорость реакции обмена в случае окисла $\Lambda g_2 O_2$ ачительно увеличивается при наличии реакции выделения кислорода нем. Так, по данным рис. 3, ток обмена вне электролиза равен $\sim 10^{-6}a$ с. u^2 , гда как в процессе электролиза (рис. 2, кривая I, участок AB) он увечивается на два порядка и становится равным $\sim 10^{-4}$ $a/c.u^2$. Очевидию,

в процессе электролиза прочность связи кислорода с серебром в окисле Ag_2O_2 становится меньше, он делается более лабильным, легко переходит в еще более неустойчивый окисел Ag_2O_3 перекисного характера, вследствие чего в реакцию обмена получают возможность вступать атомы кислорода более глубоких слоев окисла и скорость обмена увеличивается,

В настоящем исследовании установлено участие высшего окисла серебра Ag_2O_2 , сообщающего после выключения поляризации электроду потенциал, равный 1,4-1,45 е, в реакции электрохимического выделения кислорода. Таким образом, получено экспериментальное подтверждение

механизма этой реакции, предложенного в работе [5].

На основании приведенных данных можно предположить, что электрохимическое выделение О₂ на Ag-электроде протекает по следующей схеме.

1. Образование на поверхности Ад-электрода окислов серебра:

$$Ag \mid Ag_2O \mid_n + 2pO^*H^- - 2p\bar{e} \rightarrow Ag \mid Ag_2O \mid_{n-p} \quad Ag_2O^*_2\mid_p + pH_2O.$$
 (1)

2. Дальнейшее окисление поверхности с образованием хемосорбированного кислорода или неустойчивого окисла Ag₂O₃ перекисного характера;

$$\begin{array}{lll} {\rm Ag}\,|\,{\rm Ag}_{2}{\rm O}\,|\,_{n-p}\,|\,{\rm Ag}_{2}{\rm O}_{2}^{*}\,|\,_{p}\,+\,2p{\rm OH}^{-}\,-\,2p\bar{e}\,\rightarrow\,{\rm Ag}\,|\,{\rm Ag}_{2}{\rm O}\,|\,_{n-p}\,|\,{\rm Ag}_{2}{\rm O}_{2}^{*}{\rm O}\,|\,_{p}\,+\\ &+\,p{\rm H}_{2}{\rm O}. \end{array} \tag{2}$$

3. Взаимодействие хемосорбированного кислорода (окисла) с разряжающимися гидроксильными понами, определяющее суммарную скоросте процесса выделения О₂ на серебре и соответствующее так называемому электрохимическому механизму перенапряжения:

$$\begin{array}{ll} \operatorname{Ag} |\operatorname{Ag}_{2} \operatorname{O}|_{n-p} & \operatorname{Ag}_{2} \operatorname{O}_{2}^{*} \operatorname{O}|_{p} + 2p \operatorname{OH}^{-} - 2p e \rightarrow \operatorname{Ag} |\operatorname{Ag}_{2} \operatorname{O}|_{n-p} |\operatorname{Ag}_{2} \operatorname{O}_{2}|_{p} + \\ & + p \operatorname{O}^{*} \operatorname{O} + p \operatorname{H}_{2} \operatorname{O}. \end{array} \tag{3}$$

При этом не искаючается возможность протекания реакции

$$Ag | Ag_2O |_{n-p} Ag_2O_2^*O |_p \rightarrow p/2 O^*O + Ag | Ag_2O |_{n-p} Ag_2O_2 |_p,$$
 (4)

которая отвечает рекомбинационному механизму перепапряжения. К сожалению, использованный метод при отсутствии воды, обогащенной О¹⁸ на 100%, и учете большой скорости обмена кислородными атомами между Ag₂O₂ и H₂O в процессе электролиза не позволяет обнаружить различие в механизме выделения O₂ по реакциям (3) п (4). Однако напболее вероятным является электрохимический механизм, если учесть совокупность всех данных, полученных как по перенапряжению кислорода на серебре, так и по состоянию поверхности анодно-поляризованного Ag-электрода.

Выводы

1. Методом меченых атомов при помощи изотопа кислорода O^{18} выяснена роль окислов серебра Ag_2O и Ag_2O_2 в реакции электрохимического выделения кислорода.

2. Установлено участие высшего окисла серебра Ag_2O_2 ($\phi_0=1,4$

1,45 в) в исследуемой реакции.

3. Предложен механизм выделения О₂ на окиспо-серебряном электроде, учитывающий участие высших кислородных соединений серебра в этом процессе.

4. Измерена скорость реакции обмена между кислородными атомами окислов серебра и воды. Показано, что скорость обмена в случае окисла Ag_2O_2 значительно увеличивается при наличии реакции выделения O_2 из ием. Величина тока обмена возрастает с $\sim 10^{-6}$ до $\sim 10^{-4}$ а/с.и².

ЛИТЕРАТУРА

В. И. Веселовский, Ж. физ. химин, 18, 1543, 1939. А. А. Раков, Дис., Физико-химический инт им. Л. Я. Карпова, 1946. Т. И. Борисова и В. И. Веселовский, Ж. физ. химин, 27, 1195, 1953.

В. И. Веселовский, Ж. физ. химии, 15, 145, 1941; 22, 1302, 1948. В. И. Веселовский. Тр. IV совещания по электрохимии, Изд-во АН СССР,

1059, 241. К. И. Розенталь и В. И. Веселовский, Докл. АН СССР, 111, 637,

M. Anbar, H. Taube, J. Amer. Chem. Soc., 78, 3252, 1956.

THE MECHANISM OF OXYGEN EVOLUTION ON A SILVER ELECTRODE INVESTIGATED WITH THE AID OF THE O18 OXYGEN ISOTOPE

K. I. Rosental' and V. I. Veselovskii (Moscow)

Summary

e tracer method using the O18 oxygen isotope has been employed to investigate the rt played by silver oxides Ag₂O and Ag₂O₂ in the electrochemical evolution of oxygen. has been found that the higher oxide Ag_2O_2 ($\varphi_0 = 1.4 - 1.45$ v.) takes part in the action. A mechanism for the evolution of oxygen on the oxide - silver electrode s been suggested, according to which the most probable rate-controlling stage of reaction is

$$\begin{array}{c|c} {\rm Ag} \mid {\rm Ag}_{2}{\rm O} \mid {\it n-p} \; {\rm Ag}_{2}{\rm O}_{2}^{\bullet}{\rm O} \mid {\it p}+2p{\rm OH}'-2p\vec{e} \to {\rm Ag} \mid {\rm Ag}_{2}{\rm O} \mid {\it n-p}| \\ & \mid {\rm Ag}_{2}{\rm O}_{2} \mid {\it p}+p{\rm O}^{\bullet}{\rm O}+p{\rm H}_{2}{\rm O}, \end{array}$$

rresponding to the so-called electrochemical mechanism of overvoltage. The rate of ygen atom exchange between silver oxides and water has been measured. The rate of change in the case of Ag2O2 has been shown to considerably increase during oxygen plutionen the latter. The value of the exchange current rises from $\sim 10^{-6} a/cm^2$ to $\sim 10^{-4}$

ТЕРМИЧЕСКИЙ РАСПАЛ НИТРОЭФИРОВ

ІІІ. ТЕРМИЧЕСКИЙ РАСПАД ПЕНТАЭРИТРИТТЕТРАНПТРАТА

К. К. Андреев и Б. И. Кайдымов

Тетранитрат пентаэритрита (тэн) является практически единственным интроэфиром, получившим за рубежом применение для снаряжения некоторых боеврипасов. канстолей-детонаторов и детонирующего шнура. Одним из существенных свойств тана капстолен-детонаторов и детонирующего шнура. Одним из существенных своиств тона является его высокая сравнительно с другими нитроэфирами, химическая стойкость. Причины этой повышенной стойкости не установлены. Некоторые исследователи [1] связывали ее с более высокой, чем у других нитроэфиров, симметрией молекулы тэнь. Другая особенность тона, которая привлекала внимание исследователей, заключается в следующем. Для понижения чувствительности к механическим воздействиям иногда ислесообразно применять тон не в чистом виде, а в силаве с тротилом. Неожи-

данным образом опыты показали, что добавление тротила, а также других нитросо-

единений сильно снижает ст йкость тэна [2].

Настоящая работа имела целью изучить распад тэна при различных условиях его течения, а также влияние некоторых добавок с тем, чтобы попытаться дать объяспение указанным выше особенностям данного варывчатого вещества.

Экспериментальная часть

Для опытов применялся тэн, дважды перекристаллизованный из ацетона одлаждением, с температурой плавления 141,3°. Размер кристаллов был меныне 1 мм. Изучение распада проводилось манометрическим методом с применением стеклянного

манометра типа Бурдона, описанным в первом сообщении [3].

маномстра типа Бурдона, описанным в первом соощении (5):

Рас пад тэна в рас плаве. Температура плавления тэна 141°; для возможности сопоставления тэна по характеру и скорости распада с другими нитроэфирами, температура плавления которых гораздо ниже, целесообразно было проводить опыты по разложению выше температуры плавления тэна, т. е. с его расплавом. По обычной неавтоматизированной методике это можно осуществить в интервале температур от 145 до 171°. При более высоких температурах разложение идет слишком быстро и период полураснада становится соизмеримым со временем прогрева сосуда. Опыты были проведены при умеренных степенях заполнения сосуда б*, чтобы иметь возможность наблюдать течение распада не только на начальных его этапах.

R ривые давление — время и скорость газообразования — время (рис. 1) показывают, что общий ход распада сходен с тем, который наблюдается для других интроэфиров (нитроглицерин, нитрогликоль, нитроклетчатка). Газообразование начинается сразу после помещения реакционного сосуда в термостат, идет с возрастающей скоростью, которая после прохождения через максимум падает. Газовая фаза постепенно приобретает желтую окраску, интенсивность которой проходит через максимум и исчезает к концу распада.

Как это наблюдалось для нитроглицерина и нитрогликоля, с увеличением в начальная скорость газообразования несколько уменьшается; в области малых б это влияние проявляется сильнее. Максимум скорости также уменьшается при увеличении б. Следует оговориться, что это справедливо лишь для малых б, когда давление продуктов распада невелико и

^{*} Степень заполнения δ есть отношение объема вещества к объему сосуда: при расчете из-за незнания плотностей взрывчатого вещества при высоких температурах принимаются объемы при комнатной температуре.

е проявляются еще существенно механизмы ускорения, обусловленные их влиянием.

Для сравнения с другими интроэфирами на рис. 2 приведены кривые для витроглицерина, нитрогликоля и нитродигликодя. Видно, что сколость распада тэна при 140° находится между скоростями первых двух интроэфиров, она в начале разложения * приблизительно вдвое меньше, тем у нитроглицерина и в полтора раза больше, чем у нитрогликоля. Сечение распада при различных температурах, как показывает рис. 1,

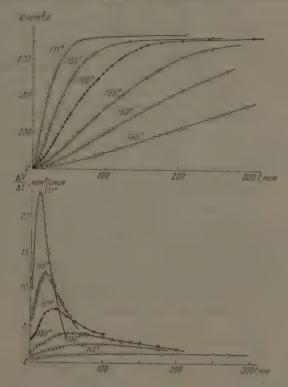


Рис. 1. Изменение газовыделения и скорости газовыделении со временем при распаде тэна в расплаве в интервале температур 145—171° и б ≅ 11·10⁻⁴

общем имеет сходный характер. Более наглядно это видно из рис. 3, де кривые V=f(t) представлены в совмещением виде. На значительной асти распада изменение распада времени приводит к очень хорошему овмещению кривых во всем температуриом интервале от 145 до 171°. корость (абсолютиая) газообразования растет до достижения приблительно 30°_{\bullet} от $V_{\rm макс}$, величина ее на максимуме в 2.5 раз превышает ачальное значение, после чего начинается медленное надение скорости. 10 зависимости коэффициента совмещения от температуры можно расчитать кинетические характеристики. Соответствующие данные (рис. 4) орошо укладываются на прямую линию и дают $E=39\,000\,$ кал моль. Онстанта скорости распада (точнее, скорости газообразования) на назальном его этапе при 160° составляет $6.86\,.10^{-5}$ сек 1; если считать распад

^{*} При дальнейшем его течении разность скоростей остается приблизительно одной той же, соответственно отношение их уменьшается.

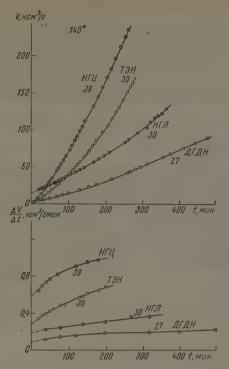


Рис. 2. Сравнение термического распада тэна, нитроглицерина, этиленгликольдинитрата и диэтиленгликольдинитрата при 140° . Числа при кривых означают величину $\delta \cdot 10^4$

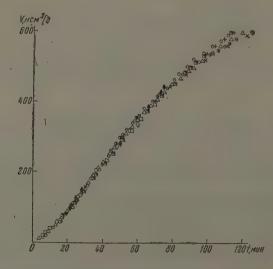


Рис. 3. Совмещение кривых термического распада тэпа в интервале температур 145— 171°; $\delta \cong 11\cdot 10^{-4}$

ономолекулярным, то предэкспоненциальный множитель в уравнении

ррениуса получается равным 1015.8.

Распад тэна в растворах в тротиле. Эти оныты реследовали три основные цели. Сопоставляя скорость распада расплава на и растворов его в тротиле, можно установить, влияет ли тротил на аспад тэна и в каком направлении. Изменяя концентрацию тэна растворе, можно выяснить, как она влияет на скорость распада,

таким образом установить порядок ведуих реакций при распаде тэна. Наконец, ручение разложения растворов позволяет пачительно расширить температурный инрвал исследования в область температур, жащих ниже температуры плавления тэна. равнительные данные по распаду расплава на и его растворов в тротиле при 145° оиведены в табл. 1 и представлены на с. 5. Видно, что тротил не только не увеичивает скорости распада тэна, по, напротив, сколько снижает ее. Так, при переходе от сплава к 40%-ному раствору скорость меньшается на 10-15%; для 5%-ного расора она составляет ~ 3 скорости для сплава. Это уменьшение скорости с коннтрацией слишком мало, чтобы можно ило заключить о бимолекулярности ведуих реакций, и, по-видимому, связано с за-

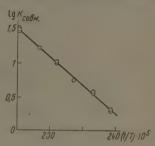


Рис. 4. Зависимость логарифма коэффициента совмещения кривых $(\lg K_{\rm corm})$ от обратной температуры (1/T) в интервале температурь $(45-171^\circ;\ \delta=11\cdot10^{-4})$

глением промежуточных реакций или же с взаимодействием газообкных продуктов распада тэна с тротилом, идущим с уменьшением объка; возможно также, что газообразные продукты распада растворимы в котиле, чем и обусловливается кажущееся уменьшение их количества. На рис. 6 представлены результаты опытов по распаду растворов на при 100° при повышенных б. Общая картина изменения газообразо-

Таблица 1 Влияние тротила на скорость распада тэна при 145°

8-104	Содержание тэна в растворе тит, %	w _{Пач} н см ³ гмин	w _{нач} + тит Регинат Тэн wнач	w на 100-оймин н см³ в мин	wтән $+$ тит w тән
36,4 31,8 30,7	100 39 5	0,49 0,42 0,30	0,86 0,61	1,20 1,11 0,82	0,92 0,68
11,9 16,4	100	States Maria	Service Statement	1,26 0,89	0,71

иня во времени сходна с той, что наблюдалась при распаде интроглицена. На рисунках отчетливо заметны два этапа разложения— начальй этап с медленно растущей скоростью газообразования и этап бырого ее роста, наступающий тем быстрее, чем больше в, т. е. давление

зообразных продуктов распада.

Переход от первого этапа процесса ко второму наглядно виден на рис. 7, ображающем его в логарифмических координатах. Как и в случае интроицерина, скорость газообразования на втором этапе растет приблизильно пропорционально давлению во второй степени, а критическое вление возрастает при увеличении б, т. с. при уменьшении времени его стижения.

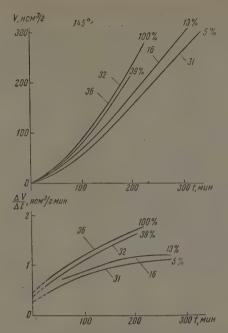


Рис. 5. Влияние концентрации на газовыделение и скорость газовыделения при распаде тэна в растворах в тротиле при 145°; числа при кривых означают величину $\delta \cdot 10^4$ и содержание тэна в растворе в %

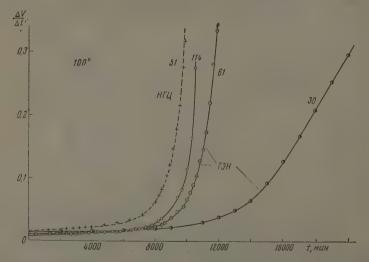
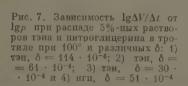
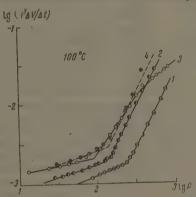


Рис. 6. Изменение скорости газообразования со временем при распаде 5%-ных растворов тэна и интроглицерина в тротиле при 100° и различных δ ; числа при кривых означают величину $\delta \cdot 10^{4}$. Скорость выражена числом нем⁸ газов, выделенных 1 г вещества за 10 мин.

Экстраноляцией кривых w=f(t) на время, равное нулю, были опредены начальные скорости газообразования при 100, 110, 120, 130 и 145°, о прямой $\lg w_{\rm max}=1.T$ эпергия активации получается равной 40400 a/monь, т. е. практически та же, что была определена для расплава при 5-471°. Влизки и значения предокснопенциального множителя. Распад тэна при температу рах ниже температу ры его илавления. Если тэн в расплаве или в тротиловом створе распадается со скоростью того же порядка, что и интроглицерии, разложение твердого тэна протекает как в начале, так и по наступле-





и ускорения гораздо медлениее. Представление о различии в скоростях и 120 дают рис. 8 и табл. 2. Пачальная скорость распада твердого тэпа и 120° приблизительно в 60 раз меньше, чем для тэна в растворе, но корение газообразования во времени больше, так что на позднейших апах различие в скорости становится меньше. Как и в случае жидкого

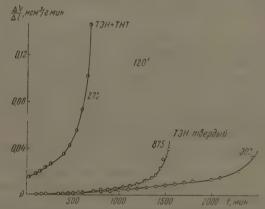


Рис. 8. Изменение скорости газовыделения со временем при распаде твердого тэна и тэна в тротиловом растворе при 120°. Числа при кривых означают величину $\delta \cdot 10^4$

на, на кривых газообразования для твердого вещества можно различить ва этапа — очень медленного ускорения и быстрого роста скорости. Этот ост скорости несомненно имеет двойной механизм — тот, который осувствляется при распаде жидкого тэпа и вследствие прогрессивного перерда твердого тэпа в жидкое состояние за счет растворения промежуточноконденсированного продукта в тэпе и соответствующего снижения

Таблица 2 Разложение тэна в твердом состоянии и в виде растворов в тротиле

t, °C	δ-10⁴	Агрегатное состояние	w _{нач} ·10 ³ , н см ³ г мин	wHay wTB Hay	w*, н см³' г мин	<i>w</i> * [™] нач
110 120 130 135 140 110 120 130 140	875 875 279 52 55 303 272 59 25	твердый » » » 20% p-p 50% » 6% » 60% »	0,038 0,230 1,45 4,50 100 3,75 15,0 58,0 280	99 65 40 	0,99 17,6 34,5 90,0 318 7,90 24,5 73,0 342	26 76 24 20 3,2 2,1 1,6 1,3 1,2

^{*}w — скорость в момент выделения 5 нсм3/г газа

температуры плавления последнего. Скорость газообразования ниже температуры плавления сильнее зависит от температуры, чем скорость для расплава или раствора. Если построить график $\lg w_{\text{пач}} - 1/T$, провести через точки прямую (рис. 9) и рассчитать кинетические коэффициенты, то константа скорости может быть выражена соотношением $k=10^{25}$ $e^{-60~000/RT}$. Полученное большое значение E и особенно B, а также то обсто-



Рис. 9. Зависимость $\lg u_{\text{пач}}$ от 1/T для распада тэна в интервале температур $140-171^\circ$

ятельство, что линия $\lg w_{\text{нач}} - 1/T$ имеет отчетливую кривизну, вызывают сомнения в том, что примененный обычный кинетический расчет является в данном случае законным. Добавим, что если рассчитать E по двум точкам, соответствующим наиболее низким температурам, то она получается равной 51 500 кал/моль, а при двух наиболее высоких (130—135°) равной 72 800 кал/моль.

Распад тэна в парах. Исследование распада нитроглицерина и нитрогликоля показало, что скорость распада в парах значительно больше, чем для жидкости, причем для нитроглицерина в парах не наблюдается того ускорения газообразования, которое характерно для жидкости. Представляло интерес в аналогичном плане изучить тэн. При расчете максимальной степени заполнения, при которой еще отсутствует жидкая фаза, мы воспользовались данными Беляева [4] по упругости пара тэна при различных температурах. Они дают для 171° предельное значение

 $\delta = 0.45 \cdot 10^{-4}$. На рис. 10 приведены кривые газообразования при 171° и различных δ . Обращает на себя внимание, что скорость газообразования существенно зависит от δ , возрастая с ее уменьшением. Это, очевидно, обусловлено тем, что скорость реакции в газовой фазе, доля которой увеличивается при уменьшении δ , значительно больше, чем реакции в жидкой фазе. Второй особепностью превращения при малых δ является то, что участок ускорения сокращается и при $\delta = 0.43 \cdot 10^{-4}$ практически отсутствует аналогично тому, что наблюдается для нитроглицерина. Если принять в соответствии со сказанным выше, что при $\delta = 0.43 \cdot 10^{-4}$ г/с.и весь тен находится в парах, и сопоставить начальные скорости распада при различных δ , то расчет приводит к заключению, что тен в парах разлагается в $\delta - 8$ раз быстрее, чем в жидком состоянии. Были проведены также опыты при заполнении ампулы стеклянными капиллярами; на величине

орости это не отразилось, что указывает, в отличие от питроглицерина, отсутствие заметной гетерогенной реакции на стенке.

Влияние воды и кислорода на распад тэна. звестно сильное и своеобразное влияние воды на распад нитроглицерина], нитрогликоля и других питроэфиров. Были поставлены соответствуюне опыты при 120 и 110° для тэна в виде раствора его в тротиле (рис. 11). ак и в случае нитроглицерина, в начале кривой p = f(t) наблюдается

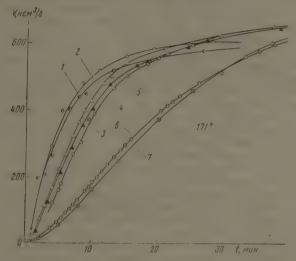


Рис. 10. Распад тана при температуре 171° и различных $\delta \cdot 10^4$; I = 0.43; 2 = 0.43; 3 = 0.83; 4 = 0.83; 5 = 0.83, поверхность увеличена в 8 раз; 6 = 11.4; 7 = 10.8

падина, но характер ее иной и, по-видимому, обусловлен поглощением ды тротилом. Из рис. 11 видно, что вода ускоряет распад тэна, точнее, меньшает время до наступления резкого ускорения, и при том тем сильнее, м больше (в изученных пределах) ее добавлено. Аналогичное влияние казывает вода и на разложение твердого тэна при 120°. Опыты по распадуидкого тэна в присутствии кислорода показали, что кислород не влияет с скорость газообразования на пачальном этапе распада, но сокращает ремя до наступления резкого ускорения. Аналогичное влияние кислород казывает при распаде твердого тэна (рис. 12). Особенио сильно сокращают время до наступления резкого ускорения при совместном присутствии обым и кислорода.

Обсуждение результатов

Полученные данные по скорости распада тэна при различных температрах, лежащих как выше, так и ниже температуры плавления, показыват необоснованность представлений о том, что повышенная стойкость на определяется особенностями его химической структуры. Если исклють влияние агрегатного состояния, т. е. сравнивать жидкий тэн с другии жидкими же питроэфирами, то скорости их распада оказываются нень близкими, так же как и основные кинетические характеристики. Это остоятельство не является удивительным, поскольку первичной стадией и распаде питроэфиров считают отрыв NO2-группы, а ожидать сущестиных различий в энергии активации этого процесса, например, междургилнитратом, тэном и нитроглицерином, нет оснований.

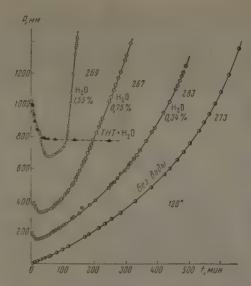


Рис. 11. Разложение тэна в тротиловом растворе в присутствии воды при 120° . Числа при кривых означают величину $\delta \cdot 10^4$

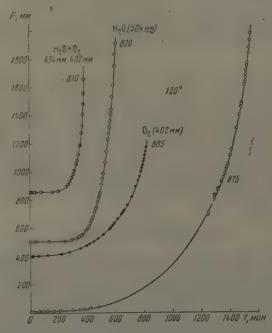


Рис. 12. Разложение твердого тэна в присутствии воды и кислорода при 120°. Числа при кривых означают величину $\delta \cdot 10^4$

Много общего у жидкого тэна с интроглицерином и другими интроэфпами и в отношении развития распада во времени. Это относится и к двухтанности ироцесса, к влиянию степени заполнения сосуда взрывчатым еществом, увеличение которой уменьшает скорость на первом этане и величивает ее на втором. Если это последнее влияние несомненно связано достижением определенного давления газообразных продуктов распада соответственно некоторой критической их концентрации в жидкости, то ричины нервого влияния остаются невыясненными. Не установлена и рирода ускорения на начальном этане, по-видимому, оно является ледствием протекания последовательных реакций, причем на нервых тадиях газов выделяется меньше, чем на последующих.

Оныты по разложению растворов тэна в тротиле показывают шибочность вывода ряда предшествующих исследователей о том, что ротил ускоряет распад тэна. В действительности присутствие тротила веет даже к некоторому замедлению газообразования, по и это влияние неелико, и тротил может рассматриваться почти как инертный раствориель. Отсутствие существенной зависимости скорости распада от концентации, показывает, что основные реакции являются реакциями первого орядка. За это говорит и то, что кинетические характеристики (Е и В) аспада в тротиловых растворах практически те же, что и для расплава, ричем B имеет нормальное значение. В этом отношении паши резудьтаты асходятся с данными А. Робертсона [6], который получил для расплава начение энергии активации 47 000 кал вместо 39 500 кал для раствора. то обстоятельство, возможно, связано с тем, что Робертсон проводил иыты ири более высоких температурах ($160-225^\circ$), когда заметная и озрастающая с температурой часть вещества переходила в нары, которые, ак показано в настоящей работе, разлагаются значительно быстрее.

Расиад тэна ниже точки илавления существенно отличается от расиада хидкости в первую очередь по величине скорости начального этана, оторая в 40—100 раз (в зависимости от температуры) меньше, чем для асплава или раствора. Это обстоятельство не является неожиданным, [а примере тетрила было установлено [7, 8], что расилав разлагается знаительно быстрее твердого вещества. Это явление наблюдалось позже ля ряда веществ взрывчатых и невзрывчатых [9]. Причины его, однако, не становлены, и то объяснение, которое давал Хиншельвуд, трудно приести в количественное согласие с экспериментальными данными. Таким бразом, различие в скоростях распада твердого и жидкого тэна представиет собою частиый случай общего явления, как это было показано еще в 939—1940 гг. Андреевым и Масловым, установившими, что на скорость аснада жидкого тэна (при 145°) тротил не влияет. Случай этот сложнее ассмотренного Хиншельвудом для тетрила. Там разложение приводит к стойчивому промежуточному продукту (по Хиншельвуду — шкриновой ислоте), соответственно накоплению которого и прогрессирует ожижение етрила. Этот же продукт катализирует превращение. При распаде же эна ожижение может происходить за счет малоустойчивого промежуточого продукта, концентрация которого невелика, и переход в жидкое остояние тэна может быть лишь частичным. Кроме того, в случае тэна сильое ускоряющее влияние оказывают газообразные продукты распада, и. аким образом, ускорение распада имеет двоякую природу. Во всяком лучае, ускоряющее влияние ожижения полностью объясияет наблюдеия предшествующих исследователей относительно влияния примесей на гойкость тэна. Так естественно объясняется различием в молекулярных есах наблюдение Урбанского и сотрудников [2], что (при равном весовом одержании) тринитросоединения влияют слабее, чем динитросоединения, последине, в свою очередь, слабее, чем моношитросоединения. В принципе равильно объясияет Авогадро [2] различие во влиянии ентаэритритацетата и нитродигликоля различной растворимостью в их тэна. Обоснованными являются также его выводы, что при понижении

температуры опыта снижение скорости распада будет становиться из-за уменьшения растворимости меньше и что ниже эвтектической точки оно отсутствует. Последний вывод вполне соответствует заключению Андреева и Маслова (1940 г.), сделанному ими исходя из отсутствия влияния тротила на скорость распада жидкого тэна.

Из различия в скорости распада в жидком и твердом агрегатном состоянии вытекает, в частности, что для обеспечения максимальной стойкости тэна и аналогичных ему веществ следует добиваться полной очистки продукта от растворимых в нем примесей. Точно так же нужно учитывать возможность ожижения и при применении сплавов тэна. Правда, следует иметь в виду, что снижение стойкости по указанной причине может наблюдаться в том случае, если часть продукта переходит в жидкое состояние, т. е. при относительно повышенных температурах. Нет оснований ожидать, например, что тротил будет оказывать влияние на скорость распада тэна при комнатной и близких к ней температурах.

Значительное различие в скоростях распада твердого и жидкого веществ может служить источником ошибки при определении кинетических характеристик распада ниже температуры плавления. Допустим, что продукт, который мы считаем чистым, содержит небольшое количество растворимых примесей. Если определим скорость распада при относительно низкой температуре, то все вещество будет находиться в твердом состоянии и разлагаться соответственно с малой скоростью. Определяя же скорость вблизи (но ниже) температуры плавления, будем иметь часть продукта в жидком состоянии, и скорость распада будет больше не только за счет того, что температура выше, но и за счет частичного ожижения вещества. Не учитывая этого последнего обстоятельства и ведя расчет энергии активации по обычной формуле

 $E = R \ln \frac{K_2}{K_1} \frac{T_1 T_2}{T_2 - T_1},$

получим завышенное значение E, а как следствие, и B. Можно думать, что именно эта причина привела к высоким значениям E (60 000 кал) и B (1025 сек $^{-1}$) для твердого тэна. Следует, однако, добавить, что если это объяснение справедливо, то скорость распада твердого тэна, свободного от примесей, при всех температурах во много раз меньше, чем жидкого, причем действительное соотношение скоростей меньше, чем давал эксперимент для температур, близких к температуре плавления. Независимо от объяснения сильной температурной зависимости скорости, из самого этого факта следует, что скорость распада твердого тэна при низких температурах действительно мала, во много меньше, чем для жидких нитроэфиров, включая и раствор тэна.

Все сказанное о твердом тэне относится к начальному этапу распада. В дальнейшем, когда наступает частичное ожижение тэна, а также проявляется ускоряющее действие газообразных продуктов, скорость возрастает. Это возрастание больше, чем для жидкого тэна, где действует только один фактор ускорения и различие в скоростях стаповится меньше, но все же скорость для твердого тэна при прочих равных условиях всегда остается меньше.

Результаты изучения разложения тэна в парах интересны в том отношении, что, подобно другим нитроэфирам, скорость распада паров больше, хотя разница меньше, чем при переходе от твердого состояния к жидкости; ускорение отсутствует, гетерогенной реакции на поверхности стекла, повидимому, нет.

Аналогия с другими нитроэфпрами наблюдается и в отношении влияния воды и кислорода, которые, не оказывая заметного влияния на начальный этан разложения, сокращают время до наступления резкого ускорения.

Все эти наблюдения укладываются в общую схему распада нитроэфиров, согласно которой начальной реакцией распада является отщепление группы NO₂. Двуокись азота затем окисляет органический остаток, вос-

танавливаясь до NO. При этом накапливается вода и развивается гидроитическая реакция. Скорость этой реакции резко возрастает по достижеин определенной концентрации кислоты, образующейся при гидролизе и путем взаимодействия NO₂ с водой. Концентрация кислоты и воды в кидкой фазе зависит также от их давления над жидкостью, которое, в ввою очересдь, зависит от степени заполнения сосуда. В присутствии кислои скорость гидролитической реакции столь велика по сравнению со жоростью реакций первого этапа, что наступление этой реакции означает жоростью резкий подъем скорости, который составляет одиу из основных жобенностей распада нитроэфпров и при соответствующих условнях жобенностей распада нитроэфпров и при соответствующих условнях

ожет привести к тепловому возникновению взрыва. Добавление к тэну воды деласт возможным с самого пачала протекание идролитической реакции. Кроме того, при этой реакции образуются не инслы азота, а, судя по данным для интроглицерина, непосредственно вотная кислота. Ускоряющее действие кислорода следует приписать переоду окиси азота в двуокись, что, с одной стороны, ускоряет окислительные еакции, а с другой — способствует увеличению концентрации кислот. Особенно сильно влияние кислорода проявляется при тех интроэфпрах, гроде интроклетчатки и дигликольдинитрата, продукты пачальных этапов ассиада которых сильно восстанавливают NO2. В результате этого в отутствие кислорода распад автостабилизируется, то есть резкого его ускорения здесь вообще не паступает, по крайней мере, при повышенных емпературах (выше 100°).

Выводы

Распад тэна в расплаве, растворе, парах и твердом состоянии изучался анометрическим методом. Скорость распада наибольшая в парах и наиеньшая — в твердом состоянии. Расилав и раствор (в тротиле) одинаковы о скорости и занимают промежуточное положение, близкое к другим итроэфирам (нитроглицерии, интрогликоль). Распад в парах идет со коростью, убывающей во времени; в жидком и твердом состоянии наблюаются две макростадии распада: первая — с малой, слабо возрастающей коростью, не ускоряемая газообразными продуктами распада, и втоая — характеризующаяся сильным подъемом скорости, связанным с идролитическим действием образующейся воды, усиливаемым кислыми родуктами раснада. Скорость раснада твердого тэна возрастает также в езультате его частичного ожижения продуктами распада. Сравнительно ысокая стойкость тэна при обычных температурах обусловлена тем, что и находится в твердом агрегатном состоянии. Тротил несколько снижает корость распада жидкого тэна и может ускорять распад твердого тэна ишь постольку, поскольку часть последнего переходит в жидкое состоя-

Московский химико-технологический институт им. Д. И. Менделеева Поступила 17. II. 1960

ЛИТЕРАТУРА

A. Stettbacher, Z. ges. Schiess und Sprengstoffw., 11, 112, 1916; Z. angew. Chem., 41, 716, 1226, 1928; L. Avogadro di Cerrione, Ann. Chim., 48. 531, 1955.

531, 1955.
T. Urbanski, B. Kwiatkowskiu. M. Miladowski, Z. ges. Schiess und Sprengstoffw., 32, 1, 29, 57, 85, 1937; M. Tonegutti, Chimica e industria, 17, 517, 1935; T. Urbanskiu. M. Miladowski, Z. ges. Schiess und Sprengstoffw., 33, 247, 1938; G. Piccardo, Ann. chimica applicata, 32, 235, 1942; G. Desseign e, Mém des Poudres, 32, 137, 1950; G. Bourjol. Mém. des Poudres, 35, 83, 1953; P. Aubertein, Mém. des Poudres, 35, 83, 1953; P. Aubertein, Mém. des Poudres, 38, 475, 1951; 35, 103, 1953; L. Avogadro di Cerrione, Ann. chimica, 43, 525. 1955; более подробное описание результатов этих работ см. Б. И. Кайдымов, Дис. МХТИ им. Д. И. Менделеева, 1959

3. К. К. Андреев, А. П. Глазкова, Н. Д. Маурина и Б. С. Свет лов, Ж. физ. химии, 32, 1726, 1958.

лов, м. физ. химии, 32, 1720, 1935.
4. А. Ф. Беляев, Ж. физ. химии, 22, 91, 1948.
5. Г. Н. Беспалов, Дис. МХТИ им. Д. И. Менделеева, 1959.
6. А. І. В. Robertson, J. Soc. Chem. Ind., 67, 22, 1948.
7. С. N. Hinshelword, J. Chem. Soc., 119—120, 721, 1921.
8. R. C. Farmer, J. Chem. Soc., 117, 1432, 1920.
9. С. Е. H. Bawn in Chemistry of the solid state; W. E. Garner, Butterworths Sc. Publ. 1955, p. 254 Publ., 1955, p. 254.

THERMAL DECOMPOSITION OF NITROESTERS.

III. THERMAL DECOMPOSITION OF PENTAERYTHRITOL TETRANITRATE

K. K. Andreev and B. I. Kaidymov (Moscow)

Summary

The decomposition of PETN in the melt, solution, vapor phase, and solid state has been investigated with the aid of a manometric method. The decomposition rate is the highes in the vapor state and the lowest in the solid state. The melt and solution (in troty are equal in rates and assume an intermediate position close to that of other nitroester (nitroglycerine, nitroglycol). The vapor phase decomposition proceeds at a rate that diminishes with time; in the liquid and solid states two macro-stages of decomposition ar observed. The first proceeds at a small, slowly increasing rate, not accelerated b gaseous decomposition products; the second is characterized by a sharp rise in rate con nected with the hydrolytic action of the water formed and accelerated by acidic decom position products. The rate of decomposition of solid PETN also increases as the result of partial liquefaction by the decomposition products. The comparatively high stability of its this explosive at ordinary temperatures is due to its being in the solid state. Troty somewhat lowers the decomposition rate of liquid PETN and can accelerate decomposition of the solid substance only because part of the latter becomes liquified.

ФАРАДЕЕВСКИЙ ИМПЕДАНС СВИНЦА В РАСИЛАВЛЕННЫХ ХЛОРИЛАХ

Е. А. Укше и Н. Г. Букун

В последние годы широкое применение для исследования кинетики ектродных процессов получил метод переменных токов [1, 2]. Особое звитие этот метод получил после появления работ Б. В. Эршлера [3], идльза [4] и Геришера [5]. В основе метода лежит моделирование -идтяеле йонтиеллиная эмот мониемеры в тиглодтяеле-додтяеле ыметэ ской схемой, составленной из определенным образом включенных омиских и емкостных сопротивлений.

Теория связывает омическое $R_{\rm n}$ и емкостное $c_{\rm n}$ сопротивление с удельй скоростью электрохимической реакции или с илотпостью тока обмена

едующими уравнениями [1, 2, 3]:

$$R_{\pi} = \frac{RT}{z^2 F^2 c_0} \left[\frac{1}{K_0} + \left(\frac{2}{\omega \Delta} \right)^{1/2} \right], \tag{1}$$

$$c_{\pi} = \frac{z^2 F^2 c_0}{RT} \left(\frac{\Delta^2}{2\omega}\right)^{1/z},\tag{2}$$

2z- число электронов, участвующих в электродном акте; F- число радея: $R=8.315~em\cdot ce\kappa$ град — газовая постоянная; T — температура K: c_0 — концентрация понов, участвующих в электродном процессе, u_0, u_0, v_0 : Δ — коэффициент диффузии понов в $c_0 u_0^2 c_0 e_0$; K_0 — удельная орость электрохимической реакции в $c_0 u_0^2 c_0 e_0$; $\omega = 2\pi f$ — круговая стота переменного тока.

Удельная скорость электрохимической реакции, в свою очередь, свяіа с плотностью тока обмена соотношением

$$K_0 = \frac{i_0}{zFc_0}. (3)$$

Уравнения (1) и (2) могут быть представлены в форме:

$$R_{\mathrm{B}} = R_{\mathrm{p}} + \frac{b}{V_f}$$
, (4)

$$\frac{1}{\omega c_{\pi}} = \frac{b}{V_f} \,, \tag{5}$$

$$R_{p} = \frac{RT}{zF} \frac{1}{i_{0}},$$

$$b = \frac{RT}{z^{2}F^{2}c_{0}\pi^{1/2}\Delta^{1/2}}.$$
(6)

Таким образом, в случае, если сопротивление электрода определяется слючительно разрядом и диффузией понов и отсутствуют адсорбционные оцессы и вторичные реакции в системе, емкость и сопротивление электда должны линейно зависеть от $f^{-1/2}$, причем при $f o\infty:R_{
m H} o R_{
m p}=$ const; 1 . $\omega c_n o 0$. Определяя величины омического и емкостного сопроления ячейки при различных частотах, можно вычислить по (4) плот-

ность тока обмена i_0 и коэффициент диффузии потенциал-определяющего пона. Такого рода измерения с использованием расплавленных электро литов были недавно проведены Лейтиненом и сотрудниками [6] на плати новом электроде. Баркер, Файрклод и Гарднер [7] сообщили о результа тах измерения фарадеевского импеданса в расплаве LiNO3 - NaNO3 -KNO₃ с добавкой KCl + PbCl₂ или KCl + CdCl₂ на жидком ртутном элект роде. Методика измерений ими не описана, и результаты приводятся лиш для одной заданной концентрации иона тяжелого металла.

В настоящей статье излагаются результаты систематического исследо вания фарадеевского импеданса жидкого свинцового электрода в расплав

хлоридов.

Экспериментальная часть

Методика. Опыты проводились в ячейке (рис. 1), представлявшей собо фарфоровый стакан, заключенный в стальной цилиндрический блок и помещенный шахтную силитовую электропечь. Температура регулировалась при помощи ПП-тег

электролит, и электронного потенциометр

Исследуемый электрод представлял собо кварцевую трубку, конец которой был загну кверху и оттянут в капилляр. Торец капилляр



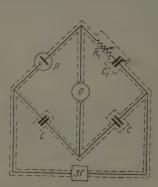


Рис. 1

Рис. 1. Ячейка для измерения фарадеевского импеданса в расплавленных солях

Рис. 2. Мост для измерения импеданса: C — емкости по 1 μ F; H ячейка; R_1 , C_1 — магазины сопротивлений и емкостей; O — осциллограф; 3Γ — генератор

сошлифовывался, и поперечное сечение отверстия измерялось при помощи микроског до и после каждого опыта. В разных опытах оно колебалось в пределах от 10-1 д $2\cdot 40^{-1}\,cm^2$. Перед началом опыта капилляр заполнялся жидким свинцом, рабочая п верхность которого была близка к полусфере.

Вспомогательным электродом служий слой жидкого свинца, налитый на дно ст кана. Его поверхность составляла $\sim 30\,$ с.и². Расстояние между электродами не преві

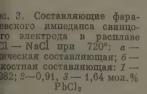
1,5-2 cm.

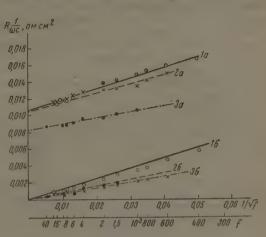
Электролит готовился из солей KCl и NaCl марки «х. ч.», перекристаллизованны и прокаленных, а затем паплавленных в эквимоляриом соотношении. После напла ления в расилав вводили хлорид свинца. Концентрацию последнего устанавливал после опыта аналитически.

Металлический свинец получали электролизом расплава хлорида свинца марг

Для пзмерения фарадеевского импеданса применялся мост переменного ток смема которого приведена на рис. 2. Плечи и диагонали моста экранировались и з землялись в соответствии с обычными правилами. Переменный ток получался генератора звуковой частоты 3Г-11. Амплитуда переменного тока на клеммах ячей не превышала 20 ме. Опыты проводились при 720°. Результаты измерения показали, ч величины R_{Π} и $I/\omega c_{\Pi}$ в условиях опыта составляли не менее 0,01 мм см². Сопротивл

е электролита не превышало 0,002 ом на 1 см² поверхности исследуемого электда, емкостное сопротивление двойного слоя при этом ~ 0.5 ом cm^2 . Таким образом, вервом приближении наличием сопротивления электролита и емкости двойного слоя эмно было пренебречь и считать, что емкость и сопротивление ячейки в наших ловиях отвечают фарадеевскому импедансу испытуемого электрода.





На рис. 3 ирпведены некоторые результаты измерений $R_{\rm n}$ и 1/ωc_n, пересчитанные единицу поверхности электрода. Как видно из рисунка, уравнения-(4) и (5) выполнотся удовлетворительно. Это обстоятельство позволило подечитать коэффициенты ффузии Pb²⁺-понов и плотность тока обмена для свинцового электрода*. При этом вемная концентрация растворов PbCl₂ в KCl — NaCl (1:4) рассчитивалась в предложении об аддитивности молекулярных объемов. Результаты расчетов приведены таблице.

Сопротивление реакции, ток обмена и коэффициенты диффузии Pb²⁺-ионов в расплаве КС1 — NaCl при 720°

PbCl ₂ ; мольн. доля · 10 ³	С ₀ -10 ⁸ , моль/см ³	ъ	R _p . ом-см²	Δ·10 ⁵ , cm ² /ceκ	i ₀ , α/cм²	10 расчет, а,см²
0,11	0,26	1,68	0,016	79	2,5	
0,12	0,28	1,60	0,020	75	2,1	-
0,20	0,47	0,85	0,023	94	1,8	4.0
0,68 1,29	1,60 3,00	$0,94 \\ 0,64$	0,018	6,5	2,3	$\frac{1,8}{2,3}$
1,91	4,30	0,40	0,018	4,0 5,0	2,3 2,5	2,6
2,64	6,00	0,29	0,015	4,9	2,8	2,9
2,82	12,00	0,13	0.012	5,2	3,5	3,7
9,10	19,30	0,09	0,011	4,9	4,2	4,2
16,40	32,00	0,07	0,008	3,1	5,3	5,0

Из таблицы видно, что ток обмена свинцового электрода при концентраии PbCl₂ выше 0,02 мол. % ($c_0=0.47.10^{-5}\,$ моль/см³) возрастает с увеличеием концентрации понов свинца. При этом зависимость плотности тока бмена от концентрации PbCl₂ удовлетворительно описывается известным равнением:

$$i_0 = I_0 \ c_{01}^{\beta} \ a/c M^2,$$
 (7)

ричем $I_0 = 72$; $\beta = 0.33$. Результаты расчета по этому уравнению придены в последнем столбце таблицы.

^{*} Поскольку константа скорости реакции была пиже 1 см/сех, такой расчет в словиях наших опытов является вполне правомерным [2].

Величина $\beta=1-\alpha=0.33$ характеризует потенциальный барье разряда понов Pb^{2+} и в соответствии с теорией положительна и меньш единицы. Значительная величина тока обмена согласуется с давно устаног ленным фактом неполяризуемости жидких электродов в расплавленны полях [9]. Из уравнения (7) следует, что в чистом расплавленном PbC при 720° ($c_0=0.017$ моль/л) плотность тока обмена должна составлят ~ 16 а/см². Следовательно, химическая поляризация свинцового катод при этом могла бы быть замечена лишь при плотностях тока не мене 1-2 а/см², так как для малых поляризаций при 720° можно полагать справедливым соотношение

 $\Delta \varphi_{x} = 0.042 \frac{i}{i_{0}}$.

Экспериментальных данных о величине токов обмена в расплавленны солях имеется пемного. Токи обмена цинка в расплаве хлорида цинка пр $450-600^\circ$ были определены Ю. В. Баймаковым и Н. Никитенко методо радиоактивных индикаторов [40] и составляли от 0,5 до 3,3 a'сa' пр разных температурах. В работе [7] ири $c_0 = 5 \cdot 10^{-5}$ моль'сa' были получены на амальгамах в интратных растворах токи обмена: для P_1 ' a' a' a', для a a' a', для a a a a a a a a a0.

Величина коэффициента диффузии Pb²⁺-ионов в пределах опибок опь та остается постоянной при концентрациях PbCl₂ от 0,07 мол. % и выш п равна (4,8 ± 1,7)·10⁻⁵ см²/сек [11]. В работе [11] приведены результати измерения коэффициентов диффузии Pb²⁺-понов в расплаве КСl — NаС при 700—800° и концентрации PbCl₂ 2,19·10 ⁵ моль/см³ методом осциллографической полярографии (по максимальному разрядному току) Результаты работы [11] весьма близки к нашим данным. Величина коэффициента диффузии в расплавленных солях, как показали Китченер, Бокри п Боручка [12], может быть оценена по уравнению Стокса — Эйнштейна

$$\Delta = \frac{kT}{6\pi\mu a}, \qquad ($$

где a — раднус иона в кристалле; μ — вязкость электролита. В наше случае $a_{\rm Pb}+2=1,32\cdot 10^{-8}$ см, $\mu=0.018$ $\partial un\cdot ce\kappa/cm^2$ и $\Delta=3,2\cdot 10^{-5}$ см. $^2/ce\kappa$

Характерной особенностью полученных результатов является резки скачок коэффициента диффузии и тока обмена при концентрации РbCl меньшей, чем 0,07 мол. %. При низких концентрациях наблюдается ростока обмена с уменьшением концентрации PbCl2 и резкое (почти в 20 разувеличение коэффициента диффузии.

Заметим, что аналогичный характер зависимости коэффициента диф фузии иона Ag⁺ в расплавах KCl — LiCl и KNO₃ — NaNO₃ от концентра ции соли серебра был установлен в работе Ю. К. Делимарского и сотрудни ков [14]. При этом коэффициенты диффузии определялись ими по кривы:

потенциал — время.

Аномальное поведение свинцового электрода при низких концентра циях ионов свинца в электролите требует специального объяснения Стационарный потенциал свинцового электрода, измеренный проти равновесного свинцового электрода сравнения Pb / KCl, NaCl / KCl NaCl, 10 вес. % PbCl / Pb при 700° равен 0,20 в. Полагая, что стационарны потенциал свинца отвечает определенной концентрации Pb²⁺-ионов поверхности электрода и пренебрегая изменением коэффициента активности PbCl₂, получим по уравнению Нернста:

$$E = 0.1 \lg \frac{x_1}{x_2} = -0.20 \, s,$$

где x=0.025 — мольнодолевая концентрация ${
m PbCl_2}$ в электроде сравнения. Отсюда находим мольнодолевую концентрацию ${
m PbCl_2}$ в расплаве

вечающую стационариому потенциалу $x_2 = 2.5 \cdot 10^{-4}$, что примерно отвеет той концентрации хлорида свинца, при которой происходит скачок прерывности в изменении коэффициента диффузии и плотноститока обме-, определяемых из фарадеевского импеданса. Таким образом, обсуждаое явление логично принцеать процессу саморастворения свинца. Подимому, при $x < 2.5 \cdot 10^{-4} \, (c_0 < 0.6 \, \text{моль/см}^3)$ на новерхности стационарго свинцового электрода протекают реакции

$$2Na^{+} + xPb \rightarrow Pb^{2+} + Na_{2}Pb_{x-1}$$

$$4Na^{+} + Pb \rightarrow Pb^{2+} + 2Na_{2}^{+}.$$
(10)

Предположение о возможности восстановления понов натрия (или кая) металлическим свинцом в расилаве не противоречит имеющимся в тературе данным. Известно, например, что натрий и калий образуют со ищом ряд интерметаллических соединений: Na₂Pb; Na₅Pb; NaPb; Na₄Pb; Pb; KPb; KPb₂ и KPb₄ [13]. При этом теплоты образования указапных динений, как правило, превышают 10 ккал/моль. Естественно, это ижио приводить к значительной деполяризации при выделении натрия свинцовом катоде.

Мы определяли аналитически концентрацию свинца в расплаве хлода натрия после 2—3-часовой выдержки при 850° системы Pb / NaCl. вновесная концентрация хлорида свинца, которая при этом достигалась, тавляла ~ 0,028 мол. %, что весьма близко к расчетной величине.

Выводы

1. Фарадеевский импеданс в расплавленных хлоридах удовлетвориимно описывается уравнениями (1) и (2).

2. Коэффициент диффузии понов свища в расплаве равен (4,8 + 1,7) ×

 10^{-5} cm²/cek.

3. Зависимость тока обмена от копцентрации хлорида свинца выража-

я уравнением (7) при $I_0 = 72$ и $\beta = 0.33^\circ$.

4. При малых концентрациях нонов свинца в электролите имеет место мальное изменение тока обмена и кажущихся коэффициентов диффузии,), по-видимому, связано с протеканием реакций типа (10).

Всесоюзного алюминиево-магниевого

Поступила 22.П.1960

ЛИТЕРАТУРА

А. И. Лопушанская, А. В. Памфилов, Успехи химии, 27, 669, 1958.

П. Делахей, Повые приборы и методы в электрохимии, Изд. иностр. лит., М., 1957.

П. Делахей, Повые приборы и методы в электрохимии, Пад. иностр. лит., М., 1957.

Б. В. Эрмлер, Ж. физ. химии, 22, 683, 1344, 1948.

J. Е. В. Randles, Trans. Faraday Soc., 48, 828, 937, 1952.

П. Gerischer, Z. phys. Chem., 198, 286, 1951; 1, 278, 1954.

Н. Leitinen and co-work, J. Electrochem. Soc., 102, 598, 1955; 104, 730, 1957.

J. Barker, R. Faircloth, A. Gardner, Nature, 181, 247, 1958.

К. Б. Карандеев, Мостовые методы измерений, ГТП, Киев, 1953.

С. Кариачев, С. Ремпель. Ж. физ. химии, 11, 144, 1938.

Ю. В. Баймаков, П. Никитенко, Тр. IV Совещания по электрохимии, М., 1959, стр. 329.

R. В. Stein, J. Electrochem. Soc., 106, 528, 1959.

J. A. Kitchener, J. O'M. Bockris, A. Z. Borucka, J. Chem. Phys., 24, 1282, 1956.

М. Sittig, Sodium, its manufacture, properties and uses. Reinhold publ.. согр., N. J., 1956.

Ю. К. Делимарский, Б. Ф. Марков, Л. С. Беренблюм, Ж. физ. химии, 27, 1848, 1953.

THE FARADAIC IMPEDANCE OF LEAD IN MOLTEN CHLORIDES

E. A. Ukshe and N. G. Bukun (Berezniki)

Summary

Equilibrium at the lead — molten chlorides interface has been investigated. In the molten eutectic of sodium and potassium chlorides containing lead chloride at 700°C the capacity and ohmic resistances have been found to obey the equations:

$$R_n = \frac{RT}{z^2 F^2 c_0} \left[\frac{1}{k_0} + \left(\frac{2}{\omega \Delta} \right)^{1/z} \right] \tag{1}$$

$$c_n = \frac{\mathbf{z}^2 F^2 c_0}{RT} \left(\frac{\Delta}{2\omega}\right)^{1/2}$$

Based on the faradaic impedance data the exchange current density and the diffusion coefficients of ${\rm Pb^{2^+}}$ ions have been estimated.

ЭБ ЭНЕРГИЯХ ОБРАЗОВАНИЯ И ПОТЕНЦИАЛЬНЫХ БАРЬЕРАХ ВИУТРЕННЕГО ВРАШЕНИЯ В Х-ЗАМЕЩЕННЫХ АЛКАНАХ *

Ю. Г. Папулов и В. М. Татевский

В работах [1—3] был изложен, а в работе [4] применен к потеннальным барьерам внутреннего вращения метод представления энергии разования молекулы из свободных атомов как суммы энергий попарих взаимодействий атомов на примере алканов. В настоящей работе от метод распространяется на X-замещенные (X = Cl....) алканы.

Пусть рассматриваются Х-замещенные алка- \mathbf{x} с общей формулой $\mathbf{C}_n\mathbf{H}_{2n+2-k}\mathbf{X}_k$, исло атомов углерода, а k — число атомов ${
m X}$ рассматриваемой молекуле. Обозначим через ос, Есн, Еск энергии попарных взаимодействий вух непосредственно связанных атомов С, атоов Син и атомов Си Х соответственно; ерез $\eta_{CC},\ \eta_{CH},\ \eta_{CX},\ \eta_{XX},\ \eta_{HX},\ \eta_{HH}$ — энергии бпарных взаимодействий соответственно двух томов С, атомов С и Н, атомов С и Х, двух томов Х, атомов Н и Х и двух атомов Н, расоложенных в цепи химического действия моекулы через один атом С. Энергии попарных заимодействий двух атомов С, атомов С и Н, гомов С и Х, двух атомов Х, атомов Н и Х двух атомов Н, расположенных через два атоа в ценн химического действия в транс-полоении «шахматной» конфигурации молекулы

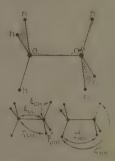


Рис. 1. Виды попарных взаимодействий атомов в «пахматной» конфигурации молекулы этана

оис. 1), обозначим соответственно через $\zeta_{\rm CC}^i$, $\zeta_{\rm CH}^i$, $\zeta_{\rm XX}^i$, $\zeta_{\rm HX}^i$, $\zeta_{\rm HH}^i$, $\zeta_{\rm HH}^i$, еергии нопарных взаимодействий указанных атомов в гош-положении гой конфигурации — через $\zeta_{\rm CC}^i$, $\zeta_{\rm CH}^i$, $\zeta_{\rm CX}^i$, $\zeta_{\rm XX}^i$, $\zeta_{\rm HX}^i$, $\zeta_{\rm HH}^i$. Числа взаимоействий $\xi_{\rm CC}^i$, $\xi_{\rm CL}^i$, $\xi_{\rm CX}^i$, обозначим соответственно через $x_{\rm CC}^i$, $x_{\rm CH}^i$, $x_{\rm CX}^i$; числа взаимолействий $\eta_{\rm CC}^i$, $\eta_{\rm CX}^i$, $\eta_{\rm XX}^i$, $\eta_{\rm HX}^i$, $\eta_{\rm HH}^i$ — соответственно через $y_{\rm CC}^i$, $\eta_{\rm CX}^i$, $\eta_{\rm XX}^i$, $\eta_{\rm HX}^i$, $\eta_{\rm HH}^i$, $\eta_{\rm HH}^i$, $\eta_{\rm HH}^i$ — соответственно через $z_{\rm CC}^i$, $z_{\rm CH}^i$, $\zeta_{\rm CX}^i$, $\zeta_{\rm XX}^i$, $\zeta_{\rm HX}^i$, $\zeta_{\rm HX}^i$, $\zeta_{\rm HX}^i$, $\zeta_{\rm HH}^i$, $\zeta_{\rm HH}^i$, $\zeta_{\rm HH}^i$, $\zeta_{\rm HH}^i$, $\zeta_{\rm CX}^i$, $\zeta_{\rm XX}^i$, $\zeta_{\rm HX}^i$, $\zeta_{\rm HX}^i$, $\zeta_{\rm HX}^i$, $\zeta_{\rm HX}^i$, $\zeta_{\rm HH}^i$, $\zeta_{\rm HH}^i$, $\zeta_{\rm HH}^i$, $\zeta_{\rm HH}^i$, $\zeta_{\rm CX}^i$, $\zeta_{\rm XX}^i$, $\zeta_{\rm HX}^i$, $\zeta_{\rm HX}$

$$\begin{split} E_{\text{C}_{n}\text{H}_{2n+2-k}\text{X}_{k}} &= x_{\text{C}}\xi_{\text{CC}} + x_{\text{CH}}\xi_{\text{CH}} + x_{\text{CX}}\xi_{\text{CX}} + y_{\text{CC}}\eta_{\text{CC}} + y_{\text{CH}}\eta_{\text{CH}} + \\ &+ y_{\text{CX}}\eta_{\text{CX}} + y_{\text{XX}}\eta_{\text{XX}} + y_{\text{HX}}\eta_{\text{HX}} + y_{\text{HH}}\eta_{\text{HH}} + z_{\text{CC}}^{t}\zeta_{\text{CC}}^{t} + z_{\text{CC}}^{g}\zeta_{\text{CC}}^{g} + z_{\text{CH}}^{t}\xi_{\text{CH}}^{t} + \\ &+ z_{\text{CH}}^{g}\zeta_{\text{CH}}^{g} + z_{\text{CX}}^{t}\zeta_{\text{CX}}^{t} + z_{\text{CX}}^{g}\zeta_{\text{CX}}^{g} + z_{\text{XX}}^{t}\zeta_{\text{XX}}^{t} + z_{\text{XX}}^{g}z_{\text{XX}}^{g} + z_{\text{HX}}^{t}\zeta_{\text{HX}}^{t} + z_{\text{HX}}^{g}\zeta_{\text{HX}}^{g} + \\ &+ z_{\text{HH}}^{t}\zeta_{\text{HH}}^{t} + z_{\text{HH}}^{g}\zeta_{\text{HH}}^{g}. \end{split} \tag{1}$$

^{*} X-замещенные алканы рассмотрены в качестве примера. Все результаты праведливы для молекул $A_n B_{2n+2-k} X_k$, где A — четырехвалентный, B в X — одновлентные атомы. Обобщение на произвольные молекулы см. [9].

Обозначим 'далее через n_{ij}^{mn} числа связей $C_i^m - C_j^n$, получающиеся учетом ближайшего окружения вокруг связи C - C ($i, j = 1, 2, 3, 4; i \leqslant j$). Эти индексы указывают на первичность, вторичность или четвертичность атома углерода; m, n = 0, 1, 2, 3; если i = j, то $m \leqslant n$; индекс m обозначает число атомов X у атома C_i , индекс n — число атомов X у атома C_j). Для связей $C_i^m - C_j^n$, для которых возможна поворотная изомерия (рис. 2), пометим числа связей n_{ij}^{mn} дополнительным индексом $k - \overline{n}_{ij}^{mn, k}$, где k может принимать значения $1, 2, 3, \ldots$ по числу изомеров, возможных для данной связи. Сами связи $C_i^m - C_j^n$, относящиеся к данным поворотным изомерам, будем обозначать через $(C_i^m - C_j^n)^k$. Индексы i, j, m, n, k, таким образом, могут принимать следующие значения:

$$i=1,\ j=1;\ m=0,\ n=0;\ m=0,\ n=1;\ m=0,\ n=2;\ m=0,\ n=3;\ m=1,\ n=3;\ m=2,\ n=3;\ m=3,\ n=3;\ i=1,\ j=2;\ m=0,\ n=0;\ m=0,\ n=1;\ m=0,\ n=2;\ m=3,\ n=0;\ m=3,\ n=2;\ i=1,\ j=3;\ m=0,\ n=0;\ m=0,\ n=1;\ m=3,\ n=0;\ m=3,\ n=1;\ i=1,\ j=4;\ m=0,\ n=0;\ m=1,\ n=0;\ m=2,\ n=0;\ m=3,\ n=0;\ i=2,\ j=4;\ m=0,\ n=0;\ m=1,\ n=0;\ m=2,\ n=0;\ (2)$$

для связей, для которых нет поворотной изомерии, и

$$i = 4, \ j = 1; \quad m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \ m = 2, \ n = 2, \ k = 1, 2; \\ m = 2, \ n = 2, \ k = 1, 2; \\ i = 1, \ j = 2; \quad m = 1, \ n = 0, \ k = 1, 2; \ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2, 3; \\ m = 1, \ n = 2, \ k = 1, 2; \ m = 2, \ n = 0, \ k = 1, 2; \\ m = 2, \ n = 1, \ k = 1, 2, 3; \ m = 2, \ n = 2, \ k = 1, 2; \\ i = 1, \ j = 3; \quad m = 1, \ n = 0, \ k = 1, 2; \ m = 2, \ n = 1, \ k = 1, 2; \\ m = 2, \ n = 0, \ k = 1, 2; \ m = 2, \ n = 1, \ k = 1, 2; \\ m = 0, \ n = 0, \ k = 1, 2; \ m = 0, \ n = 1, \ k = 1, 2, 3; \\ m = 0, \ n = 0, \ k = 1, 2; \ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \\ i = 2, \ j = 3; \quad m = 0, \ n = 0, \ k = 1, 2; \ m = 0, \ n = 1, \ k = 1, 2; \\ m = 1, \ n = 0, \ k = 1, 2; \ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \\ i = 3, \ j = 3; \quad m = 0, \ n = 0, \ k = 1, 2; \ m = 0, \ n = 1, \ k = 1, 2; \\ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \ m = 0, \ n = 1, \ k = 1, 2; \\ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \\ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \\ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \\ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \\ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \\ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \\ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \\ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \\ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \\ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \\ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \\ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \\ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \\ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \\ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \\ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \\ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \\ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \ m = 1, \ n = 1, \ k = 1, 2; \\ m = 1, \ n = 1,$$

для связей, для которых возможна поворотная изомерия (рис. 2). Введем также относительные концентрации связей $(C_i^m - C_j^n)^k$ — числа $\alpha_i^{mn,\ k}$ такие, что

$$\alpha_{ij}^{mn, k} = \frac{N_{ij}^{mn, k}}{N_{ij}^{mn}} = \frac{N_{ij}^{mn, k}}{n_{ij}^{mn} N_A} = \frac{\overline{n}_{ij}^{mn, k}}{n_{ij}^{mn}}, \tag{4}$$

$$\bar{n}_{ij}^{mn, k} = \alpha_{ij}^{mn, k} n_{ij}^{mn}, \sum_{k} \alpha_{ij}^{mn, k} = 1,$$
(5)

$$n_{ij}^{mn} = \sum_{k} n_{ij}^{mn, k} = \sum_{k} \alpha_{ij}^{mn, k} n_{ij}^{mn},$$
 (6)

іс. 2. Различные устойчивые расположения (поворотные изомеры) для связей: $a-C_1^1-C_1^1,\ b-C_1^1-C_1^2,\ c-C_1^1-C_2^1,\ II:\ a_1-C_1^1-C_2^0,\ b-C_1^1-C_2^1,\ c-C_1^1-C_2^2,\ -C_1^2-C_2^0,\ e-C_1^2-C_2^1,\ f-C_1^2-C_2^2;\ III:\ a_i-C_1^1-C_3^0,\ b-C_1^1-C_3^1,\ c-C_1^2-C_3^0,\ -C_1^2-C_3^1,\ IV:\ a-C_2^0-C_2^0,\ b-C_2^0-C_2^1,\ c-C_2^0-C_2^2,\ d-C_2^1-C_2^1,\ e-C_2^1-C_2^2,\ -C_2^2-C_2^2,\ V:\ a-C_2^0-C_3^0,\ b-C_2^0-C_3^1,\ c-C_1^2-C_3^0,\ d-C_1^1-C_3^1,\ e-C_2^2-C_3^0,\ -C_2^2-C_3^1,\ VI:\ a-C_3^0-C_3^0,\ b-C_3^0-C_3^1,\ c-C_3^1-C_3^1,\ s$ «нахматной» конфигурации лекул X-замещенных алканов. Расположения отмечены индексами 1, 2, 3, . . .

индексы i, j, m, n, k принимают значения по (3). Здесь $\overline{n}_{ij}^{mn, k} = N_{ij}^{mn, k}/N_A$ — среднее число связей $(C_i^m - C_j^n)^k$ на молекулу; $N_{ij}^{mn, k}$ — относится к молю вещества, а N_A — число Авогадро.

Свяжем теперь числа взаимодействий $x_{\rm CC}$, $x_{\rm CH}$, $x_{\rm CX}$, $y_{\rm CC}$, $y_{\rm CH}$, $y_{\rm CX}$, $y_{\rm XX}$, $y_{\rm HX}$, $y_{\rm HH}$, $z_{\rm CC}^t$, $z_{\rm CC}^g$, $z_{\rm CH}^t$, $z_{\rm CH}^g$, $z_{\rm CX}^t$, $z_{\rm CX}^g$, $z_{\rm XX}^t$, $z_{\rm XX}^t$, $z_{\rm HX}^t$, $z_{\rm HX}^g$, $z_{\rm HX}^t$, $z_{\rm HX}^g$, $z_{\rm HH}^t$, $z_{\rm HX}^g$, $z_{\rm HX}^t$, $z_{\rm HX}^g$

$$\begin{split} x_{\text{CC}} &= \sum_{m,\; n=0}^{4-i,\; 4-j} \sum_{i,\; j=1,\; i\leqslant j}^{4} n_{ij}^{mn}, \\ x_{\text{CH}} &= \sum_{m,\; n=0}^{4-i,\; 4-j} \sum_{i,\; j=1,\; i\leqslant j}^{4} \left(\frac{4-i-m}{i} + \frac{4-j-n}{j}\right) n_{ij}^{mn}, \\ x_{\text{CX}} &= \sum_{m,\; n=0}^{4-i,\; 4-j} \sum_{i,\; j=1,\; i\leqslant j}^{4} \left(\frac{m}{i} + \frac{n}{j}\right) n_{ij}^{mn}; \end{split}$$

$$\begin{split} y_{\mathrm{CC}} &= \sum_{m,\,n=0}^{4-i,\,4-j} \sum_{i,\,j=1,\,\,i < j}^{4} \left(\frac{i-1}{2} + \frac{j-1}{2}\right) n_{ij}^{mn}, \\ y_{\mathrm{CH}} &= \sum_{m,\,n=0}^{4-i,\,\,4-j} \sum_{i,\,\,j=1,\,\,i < j}^{4} \left[(4-i-m) + (4-j-n) \right] n_{ij}^{mn}, \\ y_{\mathrm{CX}} &= \sum_{m,\,n=0}^{4-i,\,\,4-j} \sum_{i,\,\,j=1,\,\,i < j}^{4} \left(m+n\right) n_{ij}^{mn}, \\ y_{\mathrm{XX}} &= \sum_{m,\,n=0}^{4-i,\,\,4-j} \sum_{i,\,\,j=1,\,\,i < j}^{4} \left[\frac{(m-1)\,m}{2i} + \frac{(n-1)\,n}{2j} \right] n_{ij}^{mn}, \\ y_{\mathrm{HX}} &= \sum_{m,\,\,n=0}^{4-i,\,\,4-j} \sum_{i,\,\,j=1,\,\,i < j}^{4} \left[\frac{(4-i-m)\,m}{i} + \frac{(4-j-n)\,n}{j} \right] n_{ij}^{mn}, \\ y_{\mathrm{HH}} &= \sum_{m,\,\,n=0}^{4-i,\,\,4-j} \sum_{i,\,\,j=1,\,\,i < j}^{4} \left[\frac{(4-i-m)\,(3-i-m)}{2i} + \frac{(4-j-n)\,(3-j-n)}{2j} \right] n_{ij}^{mn}, \end{split}$$

$$z_{\text{CC}}^{t} = \frac{1}{3} \sum_{\substack{m, n=0 \ i, j=1, i \leqslant j}}^{4-i, 4-j} \sum_{\substack{i \leqslant j}}^{4} (i-1)(j-1)n_{ij}^{mn} + \frac{1}{3}N_{\text{CC}}^{ijmn, k},$$

$$z_{\text{CC}}^{g} = \frac{2}{3} \sum_{\substack{m, n=0 \ i, j=1, i \leqslant j}}^{4-i, 4-j} \sum_{\substack{i \leqslant j}}^{4} (i-1)(j-1)n_{ij}^{mn} - \frac{1}{3}N_{\text{CC}}^{ijmn, k},$$

$$z_{\text{CH}}^{t} = \frac{1}{3} \sum_{\substack{m, n=0 \ i, j=1, i \leqslant j}}^{4-i, 4-j} \sum_{\substack{i \leqslant j \ \text{CH}}}^{4} [(i-1)(4-j-n)+(j-1)(4-i-m)]n_{ij}^{mn} + \frac{1}{3}N_{\text{CH}}^{ijmn, k},$$

$$z_{\text{CH}}^{g} = \frac{2}{3} \sum_{\substack{m, n=0 \ i, j=1, i \leqslant j}}^{4-i, 4-j} \sum_{\substack{i \leqslant j \ m, n=0 \ i, j=1, i \leqslant j}}^{4} [(i-1)(4-j-n)+(j-1)(4-i-m)]n_{ij}^{mn} - \frac{1}{3}N_{\text{CC}}^{imn, k}]$$

$$\begin{array}{l}
\mathbf{x} = \frac{1}{3} \sum_{\mathbf{m}, \, \mathbf{n} = 0}^{4} \sum_{i, \, j = 1, \, i < j}^{4} [(i - 1) \, n + (j - 1) \, m] \, n_{ij}^{mn} + \frac{1}{3} \, N_{\mathrm{CX}}^{ijmn, \, k}, \\
\mathbf{x} = \frac{2}{3} \sum_{\mathbf{m}, \, \mathbf{n} = 0}^{4} \sum_{i, \, j = 1, \, i < j}^{4} [(i - 1) \, n + (j - 1) \, m] \, n_{ij}^{mn} - \frac{1}{3} \, N_{\mathrm{CX}}^{ijmn, \, k}, \\
\mathbf{x} = \frac{1}{3} \sum_{\mathbf{m}, \, \mathbf{n} = 0}^{4} \sum_{i, \, j = 1, \, i < j}^{4} (mn) \, n_{ij}^{mn} + \frac{1}{3} \, N_{\mathrm{XX}}^{ijmn, \, k}, \\
\mathbf{x} = \frac{2}{3} \sum_{\mathbf{m}, \, \mathbf{n} = 0}^{4} \sum_{i, \, j = 1, \, i < j}^{4} (mn) \, n_{ij}^{mn} - \frac{1}{3} \, N_{\mathrm{XX}}^{ijmn, \, k}, \\
\mathbf{x} = \frac{1}{3} \sum_{\mathbf{m}, \, \mathbf{n} = 0}^{4} \sum_{i, \, j = 1, \, i < j}^{4} [(4 - j - n) \, m + (4 - i - m) \, n] \, n_{ij}^{mn} + \\
+ \frac{1}{3} \, N_{\mathrm{HX}}^{ijmn, \, k}, \\
\mathbf{x} = \frac{2}{3} \sum_{\mathbf{m}, \, \mathbf{n} = 0}^{4} \sum_{i, \, j = 1, \, i < j}^{4} [(4 - i - m) \, (4 - j - n) \, n_{ij}^{mn} + \frac{1}{3} \, N_{\mathrm{HH}}^{ijmn, \, k}, \\
\mathbf{x} = \frac{1}{3} \sum_{\mathbf{m}, \, \mathbf{n} = 0}^{4} \sum_{i, \, j = 1, \, i < j}^{4} (4 - i - m) \, (4 - j - n) \, n_{ij}^{mn} + \frac{1}{3} \, N_{\mathrm{HH}}^{ijmn, \, k}, \\
\mathbf{x} = \frac{2}{3} \sum_{\mathbf{m}, \, \mathbf{n} = 0}^{4} \sum_{i, \, j = 1, \, i < j}^{4} (4 - i - m) \, (4 - j - n) \, n_{ij}^{mn} - \frac{1}{3} \, N_{\mathrm{HH}}^{ijmn, \, k}, \\
\mathbf{x} = \frac{2}{3} \sum_{\mathbf{m}, \, \mathbf{n} = 0}^{4} \sum_{i, \, j = 1, \, i < j}^{4} (4 - i - m) \, (4 - j - n) \, n_{ij}^{mn} - \frac{1}{3} \, N_{\mathrm{HH}}^{ijmn, \, k}, \\
\mathbf{x} = \frac{2}{3} \sum_{\mathbf{m}, \, \mathbf{n} = 0}^{4} \sum_{i, \, j = 1, \, i < j}^{4} (4 - i - m) \, (4 - j - n) \, n_{ij}^{mn} - \frac{1}{3} \, N_{\mathrm{HH}}^{ijmn, \, k}, \\
\mathbf{x} = \frac{2}{3} \sum_{\mathbf{m}, \, \mathbf{n} = 0}^{4} \sum_{i, \, j = 1, \, i < j}^{4} (4 - i - m) \, (4 - j - n) \, n_{ij}^{mn} - \frac{1}{3} \, N_{\mathrm{HH}}^{ijmn, \, k}, \\
\mathbf{x} = \frac{2}{3} \sum_{\mathbf{m}, \, \mathbf{n} = 0}^{4} \sum_{i, \, j = 1, \, i < j}^{4} (4 - i - m) \, (4 - j - n) \, n_{ij}^{mn} - \frac{1}{3} \, N_{\mathrm{HH}}^{ijmn, \, k},
\end{array}$$

 $n_{c}^{mn, k} = 2n_{co}^{00,1} - n_{co}^{00,2} + 2n_{co}^{01,1} - n_{co}^{01,2} - n_{co}^{01,3} + 2n_{co}^{02,1} - n_{co}^{02,2} - n_{co}^{11,1} - n_{co}^{11,2} + n_{co}^{01,2} - n_{co}^{01,3} + 2n_{co}^{02,1} - n_{co}^{02,2} - n_{co}^{11,1} - n_{co}^{11,2} + n_{co}^{01,2} - n_{co}^{$ $2n_{99}^{11,3} + 2n_{99}^{11,4} - n_{99}^{11,5} - n_{99}^{12,1} + 2n_{99}^{12,2} - n_{99}^{12,2} + 2n_{99}^{22,1} - n_{99}^{22,2} - 2n_{99}^{00,1} + n_{99}^{00,2} - n_{99}^{00,2} + n_{99}^{00,2} - n_{99}^{00,2} + n_{99}^{00,2} - n_{99}^$ $-2n_{23}^{01,1}+n_{23}^{01,2}+n_{23}^{10,1}-2n_{23}^{10,2}+n_{23}^{10,2}+n_{23}^{11,1}-2n_{23}^{11,2}+n_{23}^{11,3}-2n_{22}^{20,1}+$ $+n_{33}^{20.2}-2n_{23}^{21.1}+n_{23}^{21.2}+2n_{33}^{00.1}-n_{33}^{00.2}+2n_{33}^{01.1}-n_{33}^{01.2}+2n_{33}^{11.1}-n_{33}^{11.2}$ $r_{
m CH}^{ijmn,\;k} = -2n_{12}^{10,1} + n_{12}^{10,2} + n_{12}^{11,1} - 2n_{12}^{11,2} + n_{12}^{11,3} - 2n_{12}^{12,1} + n_{12}^{12,2} + 2n_{12}^{20,1} - 2n_{12}^{11,1} + n_{12}^{12,2} + 2n_{12}^{20,1} - 2n_{12}^{20,1} + n_{12}^{20,1} + n_{12}^{20,1}$ $-n_{12}^{20,2}-n_{12}^{21,1}+2n_{12}^{21,2}-n_{12}^{21,3}+2n_{12}^{22,1}-n_{12}^{22,2}+2n_{13}^{10,1}-n_{13}^{10,2}+2n_{13}^{11,1} -n_{13}^{11,2} - 2n_{13}^{20,1} + n_{13}^{20,2} - 2n_{13}^{21,1} + n_{13}^{21,2} - 4n_{22}^{00,1} + 2n_{22}^{00,2} - 3n_{22}^{01,1} + 3n_{22}^{01,3} -2n_{22}^{02,1}+n_{22}^{02,2}-2n_{22}^{11,1}+4n_{22}^{11,2}-2n_{22}^{11,3}-2n_{22}^{11,4}+n_{22}^{11,5}+2n_{22}^{12,1}-n_{22}^{12,2}$ $-n_{22}^{12,3}+4n_{23}^{00,1}-2n_{23}^{00,2}+2n_{23}^{01,1}-n_{23}^{01,2}+3n_{23}^{10,1}-3n_{23}^{10,3}+n_{23}^{11,1}-2n_{23}^{11,2}+$ $+n_{23}^{11,3}+2n_{23}^{20,1}-n_{23}^{20,2}-4n_{23}^{00,1}+2n_{33}^{00,2}-2n_{23}^{01,1}+n_{23}^{01,2};$ $V_{CX}^{ijmn, k} = 2n_{12}^{10.1} - n_{12}^{10.2} - n_{12}^{11.1} + 2n_{12}^{11.2} - n_{12}^{11.3} + 2n_{12}^{12.1} - n_{12}^{12.2} - 2n_{22}^{20.1} +$ $+ n_{12}^{20,2} + n_{12}^{21,1} - 2n_{12}^{21,2} + n_{12}^{21,3} - 2n_{12}^{22,1} + n_{12}^{22,2} - 2n_{13}^{10,1} + n_{13}^{10,2} - 2n_{13}^{11,1} +$ $+n_{13}^{11,2}+2n_{13}^{20,1}-n_{13}^{20,2}+2n_{13}^{21,1}-n_{13}^{21,2}-n_{22}^{01,1}+2n_{22}^{01,2}-n_{22}^{01,3}-2n_{22}^{02,1}+$ $+n_{22}^{02,2}+4n_{22}^{11,1}-2n_{22}^{11,2}-2n_{22}^{11,3}-2n_{22}^{11,4}+n_{22}^{11,5}-3n_{22}^{12,2}+3n_{22}^{12,3}-4n_{22}^{22,1}+$ $+2n_{22}^{22,2}+2n_{22}^{01,1}-n_{22}^{01,2}+n_{22}^{10,1}-2n_{22}^{10,2}+n_{22}^{10,2}+3n_{22}^{11,1}-3n_{22}^{11,3}+$ $+2n_{22}^{20,1}-n_{22}^{20,2}+4n_{22}^{21,1}-2n_{22}^{21,2}-2n_{22}^{01,1}+n_{22}^{01,2}-4n_{22}^{11,1}+2n_{22}^{11,2}$

сь:

$$\begin{split} 2N_{\text{XX}}^{\text{ijmn},\,k} &= 2n_{11}^{11,1} - n_{11}^{11,2} - 2n_{11}^{12,1} + n_{11}^{12,2} + 2n_{11}^{22,1} - n_{11}^{22,2} + 2n_{11}^{11,1} - n_{12}^{11,2} - n_{12}^{11,3} - \\ &- 2n_{12}^{12,1} + n_{12}^{12,2} + n_{12}^{21,1} + n_{12}^{21,2} - 2n_{12}^{21,1} + 2n_{12}^{22,2} - n_{12}^{22,1} + 2n_{12}^{22,1} - n_{12}^{22,2} + 2n_{13}^{11,1} - n_{13}^{11,2} - \\ &- 2n_{13}^{21,1} + n_{13}^{21,2} - n_{12}^{21,1} + 2n_{22}^{21,2} - n_{22}^{22,2} - n_{23}^{21,1} + 2n_{23}^{21,3} + 2n_{23}^{21,4} - n_{12}^{21,5} + n_{22}^{21,1} + \\ &+ n_{12}^{12,2} - 2n_{22}^{12,3} + 2n_{22}^{22,1} - n_{22}^{22,2} - n_{23}^{11,1} - n_{13}^{11,2} + 2n_{23}^{11,3} - 2n_{23}^{21,1} + n_{23}^{21,2} + \\ &+ 2n_{33}^{11,1} - n_{33}^{11,2}; \\ N_{\text{HX}}^{\text{ijmn},\,k} &= -4n_{11}^{11,1} + 2n_{11}^{11,2} + 4n_{12}^{11,2} - 2n_{12}^{11,2} - 4n_{22}^{21,2} - 2n_{23}^{21,1} + 2n_{12}^{22,2} - 2n_{10}^{10,1} + \\ &+ n_{10}^{10,2} - 3n_{12}^{11,1} + 3n_{11}^{11,3} + 2n_{12}^{12,1} - n_{12}^{12,2} + 2n_{20}^{20,1} - n_{20}^{20,2} - 3n_{21}^{21,1} + 3n_{21}^{21,3} - \\ &- 2n_{12}^{22,1} - n_{12}^{22,2} + 2n_{10}^{10,1} - n_{13}^{10,2} - 2n_{13}^{11,1} + n_{13}^{11,2} - 2n_{20}^{20,1} + n_{23}^{20,2} + 2n_{23}^{21,1} - \\ &- n_{21}^{21,2} + n_{21}^{01,1} - 2n_{21}^{01,1} + n_{22}^{01,3} + 2n_{20}^{02,2} - 2n_{22}^{11,1} - 2n_{21}^{11,1,2} + 4n_{21}^{11,3} - \\ &- 2n_{13}^{11,4} + n_{11}^{11,2} - 2n_{21}^{11,1} + n_{12}^{11,2} - n_{22}^{21,1} + n_{22}^{22,2} - 2n_{23}^{11,1} + n_{13}^{0,2} - 2n_{23}^{12,1} + 2n_{23}^{10,2} - \\ &- 2n_{21}^{10,4} + n_{11}^{11,1} - 2n_{11}^{11,1} + 2n_{21}^{11,2} - n_{23}^{11,3} - 2n_{23}^{20,1} + n_{23}^{20,2} + 2n_{23}^{01,1} - n_{23}^{10,1} + 2n_{23}^{10,2} - \\ &- n_{23}^{10,3} - n_{23}^{11,1} + 2n_{23}^{11,2} - n_{23}^{11,1} - n_{11}^{11,2} - 2n_{11}^{11,1} - n_{11}^{11,2} - 2n_{23}^{11,1} - n_{23}^{11,2} + 2n_{23}^{20,1} + n_{23}^{20,2} + 2n_{23}^{20,1} - n_{23}^{20,2} + 2n_{23}^{20,1} - n_{23}^{10,1} - n_{13}^{10,1} + \\ &+ n_{11}^{10,2} + 2n_{13}^{10,1} - n_{11}^{10,2} + 2n_{23}^{20,1} + n_{23}^{20,1} + n_{23}^{20,2}$$

Вставляя (7) — (9) в (1) и используя (5) — (6), приведем выраже ние (1) к виду

$$E_{\mathbf{C}_n\mathbf{H}_{2n+2-k}\mathbf{X}_k} = \sum_{m,\,n=0}^{4-i,\,4-j} \sum_{i,\,j=1,\,i\leqslant j}^4 n_{ij}^{mn} B_{ij}^{mn},$$
 [если $i=j,\,m\leqslant n,\,$ (10)

где

$$\begin{split} B_{ij}^{mn} &= \xi_{\text{CC}} + \left(\frac{4-i-m}{i} + \frac{4-j-n}{j}\right) \xi_{\text{CH}} + \left(\frac{m}{i} + \frac{n}{j}\right) \xi_{\text{CX}} + \\ &+ \left(\frac{i-1}{2} + \frac{j-1}{2}\right) \eta_{\text{CC}} + \left[(4-i-m) + (4-j-n)\right] \eta_{\text{CH}} + (m+n) \eta_{\text{CX}} + \\ &+ \left[\frac{(m-1)m}{2i} + \frac{(n-1)n}{2j}\right] \eta_{\text{XX}} + \left[\frac{(4-i-m)m}{i} + \frac{(4-j-n)n}{j}\right] \eta_{\text{HX}} + \\ &+ \left[\frac{(4-i-m)(3-i-m)}{2i} + \frac{(4-j-n)(3-j-n)}{2j}\right] \eta_{\text{HH}} + \\ &+ \frac{1}{3} (i-1) (j-1) (\xi_{\text{CC}}^t + 2\xi_{\text{CC}}^g) + \frac{1}{3} \left[(i-1)(4-j-n) + \right. \\ &+ \left. \left. \left. \left(j-1 \right) (4-j-n) \right] (\xi_{\text{CH}}^t + 2\xi_{\text{CX}}^g) + \frac{1}{3} \left[(i-1)n + (j-1)m \right] (\xi_{\text{LX}}^t + 2\xi_{\text{CX}}^g) + \frac{1}{3} \left[(4-j-n)m + (4-i-m)n \right] (\xi_{\text{LX}}^t + 2\xi_{\text{HX}}^g) + \frac{1}{3} \left[(4-j-n)m + (4-i-m)n \right] (\xi_{\text{LX}}^t + 2\xi_{\text{HX}}^g) + \frac{1}{3} \left[(4-j-n)m + (4-i-m)n \right] (\xi_{\text{LX}}^t + 2\xi_{\text{LX}}^g) + \frac{1}{3} \left[(4-j-n)m + (4-i-m)n \right] (\xi_{\text{LX}}^t + 2\xi_{\text{LX}}^g) + \frac{1}{3} \left[(4-j-n)m + (4-i-m)n \right] (\xi_{\text{LX}}^t + 2\xi_{\text{LX}}^g) + \frac{1}{3} \left[(4-j-n)m + (4-i-m)n \right] (\xi_{\text{LX}}^t + 2\xi_{\text{LX}}^g) + \frac{1}{3} \left[(4-j-n)m + (4-i-m)n \right] (\xi_{\text{LX}}^t + 2\xi_{\text{LX}}^g) + \frac{1}{3} \left[(4-j-n)m + (4-i-m)n \right] (\xi_{\text{LX}}^t + 2\xi_{\text{LX}}^g) + \frac{1}{3} \left[(4-j-n)m + (4-i-m)n \right] (\xi_{\text{LX}}^t + 2\xi_{\text{LX}}^g) + \frac{1}{3} \left[(4-j-n)m + (4-i-m)n \right] (\xi_{\text{LX}}^t + 2\xi_{\text{LX}}^g) + \frac{1}{3} \left[(4-j-n)m + (4-i-m)n \right] (\xi_{\text{LX}}^t + 2\xi_{\text{LX}}^g) + \frac{1}{3} \left[(4-j-n)m + (4-i-m)n \right] (\xi_{\text{LX}}^t + 2\xi_{\text{LX}}^g) + \frac{1}{3} \left[(4-j-n)m + (4-i-m)n \right] (\xi_{\text{LX}}^t + 2\xi_{\text{LX}}^g) + \frac{1}{3} \left[(4-j-n)m + (4-i-m)n \right] (\xi_{\text{LX}}^t + 2\xi_{\text{LX}}^g) + \frac{1}{3} \left[(4-j-n)m + (4-i-m)n \right] (\xi_{\text{LX}}^t + 2\xi_{\text{LX}}^g) + \frac{1}{3} \left[(4-j-n)m + (4-i-m)n \right] (\xi_{\text{LX}}^t + 2\xi_{\text{LX}}^g) + \frac{1}{3} \left[(4-j-n)m + (4-i-m)n \right] (\xi_{\text{LX}}^t + 2\xi_{\text{LX}}^g) + \frac{1}{3} \left[(4-j-n)m + (4-i-m)n \right] (\xi_{\text{LX}}^t + 2\xi_{\text{LX}}^g) + \frac{1}{3} \left[(4-j-n)m + (4-i-m)n \right] (\xi_{\text{LX}}^t + 2\xi_{\text{LX}}^g) + \frac{1}{3} \left[(4-j-n)m + (4-i-m)m \right] (\xi_{\text{LX}}^t + 2\xi_{\text{LX}}^g) + \frac{1}{3} \left[(4-j-n)m + (4-i-m)m \right] (\xi_{\text{LX}}^t + 2\xi_{\text{LX}}^g) + \frac{1}{3} \left[(4-j-m)m + (4-i-m)m \right] (\xi_{\text{LX}}^t + 2\xi_{\text{LX}}^g) + \frac{1}{3} \left[(4-j-m)m + (4-i-m)m \right] (\xi_$$

причем все величины f_{ij}^{mn} равны нулю, за исключением тех, которы относятся к связям, имеющим поворотную изомерию (рис. 2). Дл последних

 $+\frac{1}{3}(4-i-m)(4-j-n)(\zeta_{HH}^t+2\zeta_{HH}^g)+f_{ij}^{mn};$

$$f_{11}^{11} = \left(\alpha_{11}^{11,1} - \frac{1}{3}\right) (\zeta_{XX}^{t} - \zeta_{XX}^{g} - 2\zeta_{HX}^{t} + 2\zeta_{HX}^{g} + \zeta_{HH}^{t} - \zeta_{HH}^{g}),$$

$$f_{11}^{12} = -\left(\alpha_{11}^{12,1} - \frac{1}{3}\right) (\zeta_{XX}^{t} - \zeta_{XX}^{g} - 2\zeta_{HX}^{t} + 2\zeta_{HX}^{g} + \zeta_{HH}^{t} - \zeta_{HH}^{g}),$$

$$f_{11}^{22} = \left(\alpha_{11}^{22,1} - \frac{1}{3}\right) (\zeta_{XX}^{t} - \zeta_{XX}^{g} - 2\zeta_{HX}^{t} + 2\zeta_{HX}^{g} + \zeta_{HH}^{t} - \zeta_{HH}^{g});$$

$$= \left(\alpha_{12}^{10,1} - \frac{1}{3}\right) \left(-\zeta_{\text{CH}}^{t} + \zeta_{\text{CH}}^{g} + \zeta_{\text{CX}}^{t} - \zeta_{\text{CX}}^{g} - \zeta_{\text{HX}}^{t} + + + \zeta_{\text{HX}}^{t} + \zeta_{\text{HH}}^{t} - \zeta_{\text{HH}}^{g}\right),$$

$$+ \zeta_{\text{HX}}^{t} + \zeta_{\text{HH}}^{t} - \zeta_{\text{HH}}^{g}\right),$$

$$f_{12}^{11} = \left(\alpha_{12}^{11,1} - \frac{1}{3}\right) \left(\zeta_{\text{XX}}^{t} - \zeta_{\text{XX}}^{g} - 2\zeta_{\text{HX}}^{t} + 2\zeta_{\text{HX}}^{g} + \zeta_{\text{HH}}^{t} - \zeta_{\text{HH}}^{g}\right) + + \left(\alpha_{12}^{11,2} - \frac{1}{3}\right) \left(-\zeta_{\text{CH}}^{t} + \zeta_{\text{CH}}^{g} + \zeta_{\text{CX}}^{t} - \zeta_{\text{CX}}^{g} - \zeta_{\text{HX}}^{t} + \zeta_{\text{HX}}^{g} + \zeta_{\text{HH}}^{t} - \zeta_{\text{HH}}^{g}\right),$$

$$= \left(\alpha_{12}^{12,1} - \frac{1}{3}\right) \left(-\zeta_{\text{CH}}^{t} + \zeta_{\text{CH}}^{g} + \zeta_{\text{CX}}^{t} - \zeta_{\text{CX}}^{g} - \zeta_{\text{HX}}^{t} + \zeta_{\text{HX}}^{g} + \zeta_{\text{HH}}^{t} - \zeta_{\text{HH}}^{g}\right),$$

$$= \left(\alpha_{12}^{20,1} - \frac{1}{3}\right) \left(-\zeta_{\text{CH}}^{t} + \zeta_{\text{CH}}^{g} + \zeta_{\text{CX}}^{t} - \zeta_{\text{CX}}^{g} - \zeta_{\text{HX}}^{t} + \zeta_{\text{HX}}^{t} + \zeta_{\text{HH}}^{t} - \zeta_{\text{HH}}^{g}\right),$$

$$= \left(\alpha_{12}^{21,1} - \frac{1}{3}\right) \left(-\zeta_{\text{CH}}^{t} + \zeta_{\text{CH}}^{g} + \zeta_{\text{CX}}^{t} - \zeta_{\text{CX}}^{g} - \zeta_{\text{XX}}^{t} + \zeta_{\text{XX}}^{g} + \zeta_{\text{HX}}^{t} - \zeta_{\text{HX}}^{g}\right),$$

$$= \left(\alpha_{12}^{21,2} - \frac{1}{3}\right) \left(-\zeta_{\text{CH}}^{t} + \zeta_{\text{CH}}^{g} + \zeta_{\text{CX}}^{t} - \zeta_{\text{CX}}^{g} - \zeta_{\text{XX}}^{t} + \zeta_{\text{XX}}^{g} + \zeta_{\text{HX}}^{t} - \zeta_{\text{HX}}^{g}\right),$$

$$= \left(\alpha_{12}^{22,1} - \frac{1}{3}\right) \left(-\zeta_{\text{CH}}^{t} + \zeta_{\text{CH}}^{g} + \zeta_{\text{CX}}^{t} - \zeta_{\text{CX}}^{g} - \zeta_{\text{XX}}^{t} + \zeta_{\text{XX}}^{g} + \zeta_{\text{HX}}^{t} - \zeta_{\text{HX}}^{g}\right),$$

$$= \left(\alpha_{12}^{22,1} - \frac{1}{3}\right) \left(-\zeta_{\text{CH}}^{t} + \zeta_{\text{CH}}^{g} + \zeta_{\text{CX}}^{t} - \zeta_{\text{CX}}^{g} - \zeta_{\text{XX}}^{t} + \zeta_{\text{XX}}^{g} + \zeta_{\text{HX}}^{t} - \zeta_{\text{HX}}^{g}\right),$$

$$= \left(\alpha_{12}^{22,1} - \frac{1}{3}\right) \left(-\zeta_{\text{CH}}^{t} + \zeta_{\text{CH}}^{g} + \zeta_{\text{CX}}^{t} - \zeta_{\text{CX}}^{g} - \zeta_{\text{XX}}^{t} + \zeta_{\text{XX}}^{g} + \zeta_{\text{HX}}^{t} - \zeta_{\text{HX}}^{g}\right),$$

$$= \left(\alpha_{12}^{22,1} - \frac{1}{3}\right) \left(-\zeta_{\text{CH}}^{t} + \zeta_{\text{CH}}^{g} + \zeta_{\text{CX}}^{t} - \zeta_{\text{CX}}^{g} - \zeta_{\text{XX}}^{t} + \zeta_{\text{XX}}^{g} + \zeta_{\text{HX}}^{t} - \zeta_{\text{HX}}^{g}\right),$$

$$= \left(\alpha_{12}^{22,1} - \frac{1}{3}\right) \left(-\zeta_{\text{CH}}^{t} + \zeta_{\text{CH}}^{g} + \zeta_{\text{CX}}^{t} - \zeta_{\text{CX}}^{g} - \zeta_{\text{XX}}^{t} + \zeta_{\text{XX}}^{g} + \zeta_{\text{HX}}^{t} + \zeta_{\text{HX}}^{g}\right),$$

$$= \left(\alpha_{12}^{22,1} - \frac{1}{3}\right) \left(-\zeta_{\text{C$$

$$f_{13}^{10} = -\left(\alpha_{13}^{10,1} - \frac{1}{3}\right) \left(-\zeta_{CH}^{t} + \zeta_{CH}^{g} + \zeta_{CX}^{t} - \zeta_{CX}^{g} - \zeta_{CX}^{g} - \zeta_{CX}^{t} + \zeta_{HX}^{g} + \zeta_{HH}^{t} - \zeta_{HH}^{g}\right),$$

$$f_{13}^{11} = -\left(\alpha_{13}^{11,1} - \frac{1}{3}\right) \left(-\zeta_{CH}^{t} + \zeta_{CH}^{g} + \zeta_{CX}^{t} - \zeta_{CX}^{g} - \zeta_{CX}^{g} - \zeta_{CX}^{g} + \zeta_{CX}^{g} + \zeta_{CX}^{g} + \zeta_{CX}^{g} - \zeta_{CX}^{g}\right),$$

$$f_{13}^{20} = +\left(\alpha_{13}^{20,1} - \frac{1}{3}\right) \left(-\zeta_{CH}^{t} + \zeta_{CH}^{g} + \zeta_{CX}^{f} - \zeta_{CX}^{g} - \zeta_{CX}^{g} - \zeta_{CX}^{g} + \zeta_{CX}^{g} + \zeta_{CX}^{g} - \zeta_{CX}^{g}\right),$$

$$f_{13}^{21} = +\left(\alpha_{13}^{21,1} - \frac{1}{3}\right) \left(-\zeta_{CH}^{t} + \zeta_{CH}^{g} + \zeta_{CX}^{f} - \zeta_{CX}^{g} - \zeta_{CX}^{g} - \zeta_{CX}^{g} - \zeta_{CX}^{g} - \zeta_{CX}^{g}\right),$$

$$f_{13}^{21} = +\left(\alpha_{13}^{21,1} - \frac{1}{3}\right) \left(-\zeta_{CH}^{t} + \zeta_{CH}^{g} + \zeta_{CX}^{f} - \zeta_{CX}^{g} - \zeta_{CX}^{g} - \zeta_{CX}^{g}\right),$$

$$-\zeta_{XX}^{t} + \zeta_{XX}^{g} + \zeta_{HX}^{t} - \zeta_{HX}^{g}\right);$$

$$(14)$$

$$f_{22}^{01} = \left(\alpha_{22}^{01,1} - \frac{1}{3}\right) \left(\zeta_{\text{CC}}^{t} - \zeta_{\text{CC}}^{g} - 2\zeta_{\text{CH}}^{t} + 2\zeta_{\text{CH}}^{g} + \right)$$

$$+ \zeta_{\text{HH}}^{t} - \zeta_{\text{HH}}^{g}\right) + \left(\alpha_{22}^{01,2} - \frac{1}{3}\right) \left(-\zeta_{\text{CH}}^{t} + \zeta_{\text{CH}}^{g} + \zeta_{\text{CX}}^{t} - \zeta_{\text{CX}}^{g} - \right)$$

$$- \zeta_{\text{HX}}^{t} + \zeta_{\text{HX}}^{g} + \zeta_{\text{HH}}^{t} - \zeta_{\text{HH}}^{g}\right),$$

$$f_{22}^{02} = \left(\alpha_{22}^{02,1} - \frac{1}{3}\right) \left(\zeta_{\text{CC}}^{t} - \zeta_{\text{CC}}^{g} - \zeta_{\text{CH}}^{t} + \zeta_{\text{CH}}^{g} - \zeta_{\text{CX}}^{t} + \zeta_{\text{CX}}^{g} + \right)$$

$$+ \zeta_{\text{HX}}^{t} - \zeta_{\text{HX}}^{g}\right),$$

$$f_{22}^{11} = \alpha_{22}^{11,1} \left(-\zeta_{\text{CH}}^{t} + \zeta_{\text{CH}}^{g} + \zeta_{\text{CX}}^{t} - \zeta_{\text{CX}}^{g} - \zeta_{\text{HX}}^{t} + \zeta_{\text{HX}}^{g} + \right)$$

$$+ \zeta_{\text{HH}}^{t} - \zeta_{\text{HH}}^{g}\right) - \alpha_{22}^{11,2} \left(-\zeta_{\text{CH}}^{t} + \zeta_{\text{CH}}^{g} + \zeta_{\text{CX}}^{f} - \zeta_{\text{CX}}^{f} + \zeta_{\text{HX}}^{f} + \zeta_{\text{HX}}^{f} + \zeta_{\text{HX}}^{f} + \zeta_{\text{HX}}^{f} + \zeta_{\text{HX}}^{f}\right) +$$

$$+ \zeta_{\text{HH}}^{t} - \zeta_{\text{HH}}^{g}\right) - \alpha_{22}^{11,2} \left(\zeta_{\text{CC}}^{t} - \zeta_{\text{CC}}^{g} - \zeta_{\text{CH}}^{t} + \zeta_{\text{CH}}^{g} - \zeta_{\text{CX}}^{f} + \zeta_{\text{CX}}^{f} + \zeta_{\text{HX}}^{f} - \zeta_{\text{HX}}^{g}\right) +$$

$$+ \alpha_{22}^{11,3} \left(\zeta_{\text{CC}}^{t} - \zeta_{\text{CC}}^{g} - \zeta_{\text{CH}}^{f} + \zeta_{\text{CH}}^{g} - \zeta_{\text{CX}}^{f} + \zeta_{\text{CX}}^{f} + \zeta_{\text{HX}}^{f} - \zeta_{\text{HX}}^{g}\right) +$$

$$+ \alpha_{22}^{11,4} - \frac{1}{3}\right) \left(\zeta_{\text{CC}}^{t} - \zeta_{\text{CC}}^{g} - \zeta_{\text{CH}}^{f} + \zeta_{\text{CH}}^{g} - \zeta_{\text{CX}}^{f} + \zeta_{\text{CX}}^{f} + \zeta_{\text{CX}}^{f} + \zeta_{\text{CX}}^{f} + \zeta_{\text{CX}}^{f}\right) +$$

$$+ \left(\alpha_{22}^{11,4} - \frac{1}{3}\right) \left(\zeta_{\text{CC}}^{t} - \zeta_{\text{CC}}^{g} - \zeta_{\text{CH}}^{f} + \zeta_{\text{CH}}^{g} - \zeta_{\text{CX}}^{f} + \zeta_{\text{CX}}^{f} + \zeta_{\text{CX}}^{f} + \zeta_{\text{CX}}^{f}\right) +$$

$$+ \left(\alpha_{22}^{11,4} - \frac{1}{3}\right) \left(\zeta_{\text{CC}}^{f} - \zeta_{\text{CC}}^{g} - \zeta_{\text{CH}}^{f} + \zeta_{\text{CH}}^{g} - \zeta_{\text{CX}}^{f} + \zeta_{\text{CX}}^{f} + \zeta_{\text{CX}}^{f}\right) +$$

$$+ \left(\alpha_{22}^{11,4} - \frac{1}{3}\right) \left(\zeta_{\text{CC}}^{f} - \zeta_{\text{CC}}^{g} - \zeta_{\text{CH}}^{f} + \zeta_{\text{CH}}^{f} + \zeta_{\text{CX}}^{f} + \zeta_{\text{CX}}^{f} + \zeta_{\text{CX}}^{f} + \zeta_{\text{CX}}^{f}\right) +$$

$$+ \left(\alpha_{22}^{11,4} - \frac{1}{3}\right) \left(\zeta_{\text{CC}}^{f} - \zeta_{\text{CC}}^{g} - \zeta_{\text{CC}}^{f} + \zeta_{\text{CX}}^{f} + \zeta_{\text{CX}}^{f} + \zeta_{\text{CX}}^{f} + \zeta_{\text{CX}}^{f}\right) +$$

$$+ \left(\alpha_{22}^{11,4} - \frac{1}{3}\right) \left(\zeta_{\text{CC}}^{f} - \zeta_{\text{CC}}^{f} - \zeta_{\text{CC}}$$

 $f_{22}^{00} = \left(\alpha_{22}^{00,1} - \frac{1}{3}\right) (\zeta_{CC}^t - \zeta_{CC}^g - 2\zeta_{CH}^t + 2\zeta_{CH}^g + \zeta_{HH}^t - \zeta_{HH}^g),$

(15)

$$f_{22}^{12} = -\left(\alpha_{22}^{12,1} - \frac{1}{3}\right) \left(-\xi_{CH}^{t} + \xi_{CH}^{t} + \xi_{CN}^{t} - \xi_{CH}^{t} - \xi_{XX}^{t} + \xi_{XX}^{t} + + \xi_{HX}^{t} - \xi_{HX}^{t}\right) + + \left(\alpha_{22}^{12,2} - \frac{1}{3}\right) \left(\xi_{CC}^{t} - \xi_{CC}^{t} - 2\xi_{CX}^{t} + 2\xi_{CX}^{t} + \xi_{XX}^{t} - \xi_{XX}^{t}\right),$$

$$f_{22}^{22} = \left(\alpha_{22}^{22,1} - \frac{1}{3}\right) \left(\xi_{CC}^{t} - \xi_{CC}^{t} - 2\xi_{CX}^{t} + 2\xi_{CX}^{t} + \xi_{XX}^{t} - \xi_{XX}^{t}\right),$$

$$f_{23}^{00} = -\left(\alpha_{23}^{00,1} - \frac{1}{3}\right) \left(\xi_{CC}^{t} - \xi_{CC}^{t} - 2\xi_{CH}^{t} + 2\xi_{CH}^{t} + \xi_{HH}^{t} - \xi_{HH}^{t}\right),$$

$$f_{23}^{10} = -\left(\alpha_{23}^{01,1} - \frac{1}{3}\right) \left(\xi_{CC}^{t} - \xi_{CC}^{t} - \xi_{CH}^{t} + \xi_{CH}^{t} + \xi_{CH}^{t} + \xi_{CX}^{t} + \xi_{HH}^{t} - \xi_{HH}^{t}\right) - \left(\alpha_{23}^{10,1} - \frac{1}{3}\right) \left(\xi_{CC}^{t} - \xi_{CC}^{t} - 2\xi_{CH}^{t} + \xi_{CH}^{t} + \xi_{HH}^{t} - \xi_{HH}^{t}\right) - \left(\alpha_{23}^{10,1} - \frac{1}{3}\right) \left(\xi_{CC}^{t} - \xi_{CC}^{t} - 2\xi_{CX}^{t} + 2\xi_{CX}^{t} + \xi_{HX}^{t} + \xi_{HX}^{t} + \xi_{HH}^{t} - \xi_{HH}^{t}\right) - \left(\alpha_{23}^{10,1} - \frac{1}{3}\right) \left(\xi_{CC}^{t} - \xi_{CC}^{t} - 2\xi_{CX}^{t} + 2\xi_{CX}^{t} + \xi_{XX}^{t} - \xi_{XX}^{t}\right) + \left(\alpha_{23}^{11,1} - \frac{1}{3}\right) \left(\xi_{CC}^{t} - \xi_{CC}^{t} - 2\xi_{CX}^{t} + 2\xi_{CX}^{t} + \xi_{XX}^{t} - \xi_{XX}^{t}\right) + \left(\alpha_{23}^{11,1} - \frac{1}{3}\right) \left(\xi_{CC}^{t} - \xi_{CC}^{t} - \xi_{CC}^{t} - \xi_{CX}^{t} + \xi_{CX}^{t} + \xi_{CX}^{t} + \xi_{CX}^{t} + \xi_{CX}^{t}\right) + \left(\alpha_{23}^{20,1} - \frac{1}{3}\right) \left(\xi_{CC}^{t} - \xi_{CC}^{t} - \xi_{CC}^{t} + \xi_{CX}^{t} + \xi_{CX}^{t} + \xi_{CX}^{t} + \xi_{CX}^{t}\right) + \left(\alpha_{23}^{20,1} - \frac{1}{3}\right) \left(\xi_{CC}^{t} - \xi_{CC}^{t} - \xi_{CC}^{t} + \xi_{CX}^{t} + \xi_{CX}^{t} + \xi_{CX}^{t}\right) + \left(\alpha_{23}^{20,1} - \frac{1}{3}\right) \left(\xi_{CC}^{t} - \xi_{CC}^{t} - \xi_{CC}^{t} + \xi_{CX}^{t} + \xi_{CX}^{t} + \xi_{CX}^{t}\right) + \left(\alpha_{23}^{20,1} - \frac{1}{3}\right) \left(\xi_{CC}^{t} - \xi_{CC}^{t} - \xi_{CC}^{t}\right) + \xi_{CH}^{t} + \xi_{CH}^{t} + \xi_{CX}^{t}\right) + \left(\alpha_{23}^{20,1} - \frac{1}{3}\right) \left(\xi_{CC}^{t} - \xi_{CC}^{t} - \xi_{CC}^{t}\right) + \xi_{CH}^{t} + \xi_{CH}^{t}\right) + \left(\alpha_{23}^{20,1} - \frac{1}{3}\right) \left(\xi_{CC}^{t} - \xi_{CC}^{t}\right) + \xi_{CH}^{t}\right) + \left(\alpha_{23}^{20,1} - \frac{1}{3}\right) \left(\xi_{CC}^{t} - \xi_{CC}^{t}\right) + \xi_{CH}^{t}\right) + \left(\alpha_{23}^{20,1} - \frac{1}{3}\right) \left(\xi_{CC}^{t}\right) + \left(\alpha_{23}^{t}\right)$$

Мы получили для энергии образования молекул X-замещенных алканов формулу (10) с 55 постоянными величинами B_{ij}^{mn} . Путем классификации связей С—С, С—Н и С—Х на отдельные нодтипы визотой формулы был ранее установлен Ю. А. Пентиным [5]. Однако из того приближения, которое было использовано здесь, следует, что число независимых констант среди постоянных B_{ij}^{mn} в формуле (10 является меньшим. Действительно, раскроем в (11) скобки и соберем свободные от индексов члены и члены соответственно перед индексам [(4-i)/i+(4-j)/j], (i+j), (ij), (m/i+n/j), $(m^2/i+n^2/j)$, (in+jm) (m+n), (mn). Получим

$$B_{ij}^{mn} = C + \left(\frac{4-i}{i} + \frac{4-j}{j}\right)h_0 + (i+j)\Delta + (ij)\tau + \left(\frac{m}{j} + \frac{n}{i}\right)K + \left(\frac{m^2}{i} + \frac{n^2}{i}\right)L + (in+jm)\lambda + (m+n)\mu + (mn)\omega + f_{ij}^{mn},$$
(1)

$$C = \xi_{GG} - \eta_{GC} + 8\eta_{GH} - 4\eta_{HH} + \frac{1}{3} (\xi_{GC}^t + 2\xi_{GC}^g) - \frac{8}{3} (\xi_{CH}^t + 2\xi_{CH}^g) + \frac{16}{3} (\xi_{HH}^t + 2\xi_{HH}^g);$$

$$I_0 = \xi_{CH} + \frac{3}{2} \eta_{HH};$$

$$\Delta = \frac{1}{2} \eta_{CC} - \eta_{CH} + \frac{1}{2} \eta_{HH} - \frac{1}{3} (\xi_{CC}^t + 2\xi_{CC}^g) + \frac{5}{3} (\xi_{CH}^t + 2\xi_{CH}^g) - \frac{4}{3} (\xi_{HH}^t + 2\xi_{HH}^g);$$

$$T = \frac{1}{3} (\xi_{CC}^t + 2\xi_{CC}^g) - \frac{2}{3} (\xi_{CH}^t + 2\xi_{CH}^g) + \frac{1}{3} (\xi_{HH}^t + 2\xi_{HH}^g);$$

$$K = -\xi_{CH} + \xi_{CX} - \frac{1}{2} \eta_{XX} + 4\eta_{HX} - \frac{7}{2} \eta_{HH};$$

$$L = -\frac{1}{2} \eta_{XX} + \eta_{HX} - \frac{1}{2} \eta_{HH};$$

$$\Delta = -\frac{1}{3} (\xi_{CH}^t + 2\xi_{CH}^g) + \frac{1}{3} (\xi_{CX}^t + 2\xi_{CX}^g) - \frac{1}{3} (\xi_{HX}^t + 2\xi_{HX}^g) + \frac{1}{3} (\xi_{HH}^t + 2\xi_{HH}^g);$$

$$\mu = -\eta_{CH} + \eta_{CX} - \eta_{HX} + \eta_{HH} - \frac{1}{3} (\xi_{CX}^t + 2\xi_{CX}^g) + \frac{4}{3} (\xi_{HX}^t + 2\xi_{HX}^g);$$

$$\omega = \frac{1}{2} (\xi_{XX}^t + 2\xi_{XX}^g) - \frac{2}{3} (\xi_{HX}^t + 2\xi_{HX}^g) + \frac{1}{3} (\xi_{HH}^t + 2\xi_{HH}^g);$$

$$\omega = \frac{1}{2} (\xi_{XX}^t + 2\xi_{XX}^g) - \frac{2}{3} (\xi_{HX}^t + 2\xi_{HX}^g) + \frac{1}{3} (\xi_{HH}^t + 2\xi_{HH}^g);$$

Согласно (18), всю совокупность постоянных B_{ij}^{mn} можно представить виде линейных комбинаций 9 постоянных C, h_0 , Δ , τ , K, L, λ , μ , μ , μ и 28 постоянных f_{ij}^{mn} , τ . е. всего 37 постоянных. Следовательно, исло независимых констант среди 55 постоянных B_{ij}^{mn} равно 37. нергию образования молекулы можно также записать через эти 37 остоянных

$$E_{C_{n}H_{2n+2-k}X_{k}} = (n-1)C + (2n+2-k)h_{0} + \Delta \sum_{\substack{4-i, \ 4-j \ m, \ n=0}}^{4-i, \ 4-j} \sum_{i, \ j=1, \ i < j}^{4} (i+j)n_{ij}^{mn} + \tau \sum_{m, \ n=0}^{4-i, \ 4-j} \sum_{i, \ j=1, \ i < j}^{4} (ij)n_{ij}^{mn} + kK + L \sum_{m, \ n=0}^{4} \sum_{i, \ j=1, \ i < j}^{4} \left(\frac{m^{2}}{i} + \frac{n^{2}}{j}\right)n_{ij}^{mn} + (20)$$

$$+ \lambda \sum_{m, n=0}^{4-i, 4-j} \sum_{i, j=1, i < j}^{4} (in + jm) n_{ij}^{mn} + \mu \sum_{m, n=0}^{4-i, 4-j} \sum_{i, j=1, i < j}^{4} (m + n) n_{ij}^{mn} + \\ + \omega \sum_{m, n=0}^{4} \sum_{i, j=1, i < j}^{4} (mn) n_{ij}^{mn} + \sum_{m, n, i, j} \sum_{j}^{mn} f_{ij}^{mn} n_{ij}^{mn}.$$

Заметим, что если пренебрежем поворотной изомерией, т. е. положим се $f_{ij}^{mn}=0$ (это достигается, когда $\zeta_{\rm CC}^{\ell}=\zeta_{\rm CC}^{\ell},\ldots$), то для энергии бразования молекулы получим формулу с 9 постоянными: $\zeta_{\rm CC}$, $\zeta_{\rm CC}$,

с 3 постоянными: С, h_0 , K. Все эти формулы могут иметь непосредственный практический смысл.

Отметим, что нетрудно дать формуле (10) квантовомеханическое обоснование с точки зрения метода двухэлектронных функций или метода

H HH HH HH

Рис. 3. «Шахматная» (а) и затененная (b) конфигурации и виды попарных взаимодействий атомов через два в молекуле этана

обоснование с точки зрения метода двухэлектронных функций или метода валентных связей или метода молекулярных орбит, как это было сделано в работах [6—8] для алканов.

Введем далее в рассмотрение затененную конфигурацию молекулы и обозначим через ζ'_{CC} , ζ'_{CC} , ζ'_{CH} , ζ'_{CH} , ζ'_{CX} , ζ'_{CX} , ζ'_{XX} , ζ'_{XX} , ζ'_{HX} , ζ'_{HX} , ζ'_{HX} , ζ'_{HH} , ζ'_{HH} энергии попарных взаимодействий указанных атомов, расположенных через два атома С и находящихся в близком (атомы повернуты относительно друг друга на угол 0° —эти взаимодействия отмечены индексом') или далеком (атомы повернуты на угол 120° — эти взаимодействия отмечены индексом") положениях по отношению друг к другу в цепи химического действия такой конфигурации

(рис. 3). Числа взаимодействий $\zeta'_{\rm CC}$, $\zeta'_{\rm CC}$, $\zeta'_{\rm CH}$, $\zeta'_{\rm CH}$, $\zeta'_{\rm CH}$, $\zeta'_{\rm CX}$, $\zeta'_{\rm XX}$, $\zeta'_{\rm XX}$, $\zeta'_{\rm XX}$, $\zeta'_{\rm HX}$, $\zeta'_{\rm HX}$, $\zeta'_{\rm HH}$, $\zeta''_{\rm HH}$ в молекуле обозначим соответственно через $z'_{\rm CC}$, $z'_{\rm CC}$, $z'_{\rm CH}$, $z'_{\rm CX}$, $z'_{\rm CX}$, $z'_{\rm XX}$, $z'_{\rm XX}$, $z'_{\rm HX}$, $z'_{\rm HX}$, $z'_{\rm HH}$, $z'_{\rm HH}$. Принимая каждое взаимодействие данного вида (например, $\zeta'_{\rm CX}$) одинаковым во всех молекулах, для энергии образования молекул X-замещенных алканов в затененной конфигурации молекулы будем иметь

$$\begin{split} E_{\text{C}_{n}\text{H}_{2n}+2-k}^{\text{T}}\mathbf{x}_{k} &= x_{\text{CC}}\,\xi_{\text{CC}} + x_{\text{CH}}\,\xi_{\text{CH}} + x_{\text{CX}}\,\xi_{\text{CX}} + y_{\text{CC}}\,\eta_{\text{CC}} + y_{\text{CH}}\,\eta_{\text{CH}} + \\ &+ y_{\text{CX}}\,\eta_{\text{CX}} + y_{\text{XX}}\eta_{\text{XX}} + y_{\text{HX}}\eta_{\text{HX}} + y_{\text{HH}}\eta_{\text{HH}} + z_{\text{CC}}'\xi_{\text{CC}}' + z_{\text{CC}}'\xi_{\text{CC}}' + z_{\text{CH}}'\xi_{\text{CH}}' + \\ &+ z_{\text{CH}}'\xi_{\text{CH}}'' + z_{\text{CX}}'\xi_{\text{CX}}' + z_{\text{CX}}'\xi_{\text{CX}}' + z_{\text{XX}}'\xi_{\text{XX}}' + z_{\text{XX}}'\xi_{\text{XX}}' + z_{\text{HX}}'\xi_{\text{HX}}' + \\ &+ z_{\text{HX}}'\xi_{\text{HX}}'' + z_{\text{HH}}'\xi_{\text{HH}}' + z_{\text{HH}}'\xi_{\text{HH}}'' + \end{split}$$

Возьмем разность между энергиями образования молекул в затепенной (21) «шахматной» (1) конфигурациях:

$$\Delta E^{+} = E^{*}_{C_{n}H_{2n+2-k}X_{k}} - E_{C_{n}H_{2n+2-k}X_{k}}. \tag{22}$$

Будем выбирать затененную и «шахматную» конфигурации молекулы так, чтобы у нас всегда выполнялись соотношения

$$z'_{CC} = z'_{CC} \equiv z'_{CC}, \qquad z'_{CC} = z'_{CC} \equiv z'_{CC},
z'_{CH} = z'_{CH} \equiv z'_{CH}, \qquad z'_{CH} = z'_{CH} \equiv z'_{CH},
z'_{CX} = z'_{CX} \equiv z'_{CX}, \qquad z'_{CX} = z'_{CX} \equiv z'_{CX},
z'_{XX} = z'_{XX} \equiv z'_{XX}, \qquad z'_{XX} = z'_{XX} \equiv z'_{XX},
z'_{HX} = z'_{HX} \equiv z'_{HX}, \qquad z'_{HX} = z'_{HX} \equiv z'_{HX},
z'_{HH} = z'_{HH} \equiv z'_{HH}, \qquad z'_{HH} = z'_{HH} \equiv z'_{HH}$$
(23)

(рис. 4). Тогда разность ΔE^+ (22) можно привести к виду

$$\Delta E^{+} = z_{\text{CC}}^{\dagger} \zeta_{\text{CC}}^{\dagger} + z_{\text{CC}}^{\dagger} \zeta_{\text{CC}}^{\dagger} + z_{\text{CH}}^{\dagger} \zeta_{\text{CH}}^{\dagger} + z_{\text{CH}}^{\dagger} \zeta_{\text{CH}}^{\dagger} + z_{\text{CX}}^{\dagger} \zeta_{\text{CX}}^{\dagger} + z_{\text{CX}}^{\dagger} \zeta_{\text{CX}}^$$

Рис. 4. Различные расположения для связей: $I: a - C_1^1 - C_1^2$, $b - C_1^1 - C_2^2$, $c - C_1^2 - C_2^2$, $II: a - C_1^1 - C_2^0$, $b - C_1^1 + C_2^1$, $c - C_1^1 - C_2^2$, $d - C_1^2 - C_2^0$, $e - C_1^2 - C_2^1$, $f - C_1^2 - C_2^2$; $III: a - C_1^1 - C_3^0$, $b - C_1^1 - C_3^1$, $c - C_1^2 - C_3^0$, $d - C_1^2 - C_3^1$; $IV: a - C_2^0 - C_2^0$, $b - C_2^0 - C_2^0$, $c - C_2^0 - C_2^0$, $d - C_1^2 - C_2^0$; $V: a - C_2^0 - C_3^0$, $b - C_2^0 - C_3^0$, $c - C_2^0 - C_3^0$, $c - C_2^0 - C_3^0$, $c - C_2^1 - C_3^0$, $c - C_2^1 - C_3^0$, $c - C_2^1 - C_3^0$, $c - C_3^1 - C_3^0$, $c - C_3^1 - C_3^1$ в затененной конфигурации молекул X-замещенных алканов. Расположения отмечены индексами 1°, 2°, 3°. . . .

где

$$\begin{aligned}
& \zeta_{\text{cc}}^{\circ} = \zeta_{\text{cc}}^{\circ} - \zeta_{\text{cc}}^{\circ}, & \zeta_{\text{cc}}^{\circ\circ} = \zeta_{\text{cc}}^{\circ} - \zeta_{\text{cc}}^{\circ}, \\
& \zeta_{\text{ch}}^{\circ} = \zeta_{\text{ch}}^{\circ} - \zeta_{\text{ch}}^{\circ}, & \zeta_{\text{cx}}^{\circ\circ} = \zeta_{\text{ch}}^{\circ} - \zeta_{\text{ch}}^{\circ}, \\
& \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ} - \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, & \zeta_{\text{cx}}^{\circ\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ} - \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, \\
& \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ} - \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, & \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ} - \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, \\
& \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ} - \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, & \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ} - \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, \\
& \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ} - \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, & \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ} - \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, \\
& \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ} - \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, & \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ} - \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, \\
& \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ} - \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, & \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ} - \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, \\
& \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ} - \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, & \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, \\
& \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ} - \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, & \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, \\
& \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ} - \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, & \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, \\
& \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ} - \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, & \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, \\
& \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ} - \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, & \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, \\
& \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ} - \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, & \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, \\
& \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ} - \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, & \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, \\
& \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ} - \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, & \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, & \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, \\
& \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ} - \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, & \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, & \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, \\
& \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ} - \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, & \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, & \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, & \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, \\
& \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ} - \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, & \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, & \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, & \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, \\
& \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ} - \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, & \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, & \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, & \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, & \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, \\
& \zeta_{\text{cx}}^{\circ} = \zeta_{\text{cx}}^{\circ} - \zeta_{\text{cx}}^{\circ}, & \zeta_{$$

Используя (9), приведем выражение (24) к виду

$$\Delta E^{t} = \sum_{m,n} \sum_{i,l} n_{ij}^{mn} v_{ij}^{mn} + \sum_{k} \sum_{m,n} \sum_{i,l} n_{ij}^{mn,k} v_{ij}^{mn,k}, \qquad (26)$$

сле

$$\begin{aligned} v_{ij}^{mn} &= (i-1) (j-1) \, \sigma^* + \left[(i-1) (4-j-n) + (j-1) (4-i-m) \right] \, \pi^* + \\ &+ \left[(i-1) \, n + (j-1) \, m \right] \, \rho^* + (mn) \, \tau^* + \left[(4-j-n) \, m + (4-i-m) \, n \right] \, \nu^* + \\ &+ (4-i-m) \, (4-j-n) \, \theta^*, \end{aligned} \tag{27}$$

если индексы принимают значение по (2), и

$$\begin{aligned} v_{ij}^{m,\,k} &= (i-1)\,(j-1)\,\mathfrak{s}^{\bullet} + \,[(i-1)\,(4-j-n) + (j-1)\,(4-i-m)]\,\pi^{\bullet} + \\ &+ \,[(i-1)\,n + (j-1)\,m]\,\mathfrak{p}^{\bullet} + (mn)\,\tau^{\bullet} + \,[(4-j-n)\,m + (4-i-m)\,n]\,\nu^{\bullet} + \\ &+ \,(4-i-m)\,(4-j-n)\,\theta^{\bullet} + \,\varphi_{ij}^{mn,\,k}, \end{aligned} \tag{28}$$

если индексы принимают значение по (3); причем

если
$$i=1, \ j=1, \ m=1, \ n=1, \ k=1, \ \phi_{ii}^{mn, k}=2f_1^+, \ \text{при } k=2, \ \phi_{ij}^{mn, k}=-f_1^+;$$
 если $i=1, \ j=1, \ m=1, \ n=2, \ k=1, \ \phi_{ij}^{mn, k}=-2f_1^+, \ \text{при } k=2, \ \phi_{ij}^{mn, k}=-2f_1^+, \ \text{при } k=2, \ \phi_{ij}^{mn, k}=-f_1^+;$ если $i=1, \ j=2, \ m=1, \ n=0, \ k=1, \ \phi_{ij}^{mn, k}=-f_1^+, \ \text{при } k=2, \ \phi_{ij}^{mn, k}=-f_1^+-f_2^+, \ \text{при } k=2, \ \phi_{ij}^{mn, k}=-f_1^+-2f_2^+, \ \text{при } k=2, \ \phi_{ij}^{mn, k}=-f_1^+-2f_3^+, \ \text{при } k=2, \ \phi_{ij}^{mn, k}=-f_1^+-2f_3^+, \ \text{при } k=3, \ \phi_{ij}^{mn, k}=-f_1^+-2f_3^+, \ \text{при } k=2, \ \phi_{ij}^{mn, k}=-f_1^$

```
если i=1, j=3, m=1, n=0, k=1, \varphi_{i,j}^{mn,k}=-2f_{0}^{+},
                                          при k=2, \varphi_{ii}^{mn,k}=f_{2}^{+};
если i=1, j=3, m=1, n=1, k=1, \varphi_{ii}^{mn,k}=-2f_{2}^{+},
                                          ири k=2, \varphi_{ii}^{mn,k}=f_{*}^{+};
если i=1, j=3, m=2, n=0, k=1, \phi_{ii}^{mn,k}=2f_{0}^{+},
                                          при k=2, \phi_{ii}^{mn,k}=-f_{*}^{+};
если i=1, j=3, m=2, n=1, k=1, \phi_{ij}^{mn,k}=2f_{\bullet}^{+},
                                          при k=2, \varphi_{ii}^{mn, k}=-f_{*}^{+};
если i=2, j=2, m=0, n=0, k=1, \phi_{i,i}^{mn,k}=2f_{+}^{+},
                                          при k=2, \varphi_{ij}^{mn,k}=-f_{A}^{+};
если i=2, j=2, m=0, n=1, k=1, \phi_{ij}^{mn,k}=-f_2^++2f_3^+,
                                          при k=2, \varphi_{ij}^{mn,k}=2f_{2}^{+}-f_{4}^{+},
                                          при k=3, \varphi_{ii}^{mn,k}=-f_2^+-f_4^+;
если i=2, j=2, m=0, n=2, k=1, \phi_{ii}^{mn,k}=2f_{5}^{+},
                                           при k=2,
                                                             \varphi_{ij}^{mn, k} = -f_{\kappa}^{+};
если i=2, j=2, m=1, n=1, k=1, \phi_{i,j}^{mn,k}=3f_{i}^{+}-f_{i}^{+},
при k=2, \varphi_{ij}^{mn, k}=-3f_{s}^{+}-f_{s}^{+}, при k=3, \varphi_{ij}^{mn, k}=3f_{s}^{+}-f_{s}^{+},
при k = 4, \varphi_{ij}^{mn, k} = 2f_{ij}^{+},
                                          при k = 5, \varphi_{ij}^{mn, k} = -f_{*}^{+};
если i=2, j=2, m=1, n=2, k=1, \varphi_{ii}^{mn,k}=-2f_{n}^{+}-f_{n}^{+},
                                          при k=2, \varphi_{ij}^{mn,k}=f_{\circ}^{+}+2f_{\circ}^{+}.
                                          при k=3, \varphi_{ij}^{mn,k}=f_{2}^{+}-f_{2}^{+};
если i = 2, j = 2, m = 2,
                                     n=2, k=1, \phi_{ij}^{mn, k}=2f_{i}^{+},
                                      при k=2, \varphi_{ij}^{mn, k}=-f_{r}^{+};
если i=2, j=3, m=0, n=0, k=1, \varphi_{i,i}^{mn,k}=-2f_{i,k}^{+}
                                          при k=2, \varphi_{ii}^{mn, k}=f_{+}^{+};
если i=2, j=3, m=0, n=1, k=1, \varphi_{ii}^{mn,\,k}=-2f_{s}^{+},
                                           при k=2, \varphi_{ij}^{mn, k}=f_{5}^{+};
если i=2, j=3, m=1, n=0, k=1, \phi_{ij}^{mn,k}=f_{0}^{+}-2f_{A}^{+},
                                           при k=2, \varphi_{ij}^{mn,k}=-2f_{2}^{+}+f_{3}^{+}.
                                           при k=3, \varphi_{ii}^{mn, k}=f_2^++f_4^+;
если i=2, j=3, m=1, n=1, k=1, \phi_{ii}^{mn,k}=-f_{s}^+-2f_{s}^+,
                                          при k=2, \varphi_{i,i}^{mn,k}=2f_{s}^{+}+f_{2},
                                          при k=3, \varphi_{44}^{mn,k}=-f_3^++f_7^+;
если i=2, j=3, m=2, n=0, k=1, \varphi_{i}^{mn,k}=-2f_{i}^{+},
                                          при k=2, \varphi_{ij}^{mn,k}=f_{5}^{+};
ecan i=2, j=3, m=2, n=1, k=1, \varphi_{ii}^{mn,k}=-2f_{2}^{+},
                                          при k=2, \varphi_{ii}^{mn, k}=f_{2}^{+};
если i=3, j=3, m=0, n=0, k=1, \phi_{ii}^{mn, k}=2f_A^+,
```

при k=2, $\varphi_{ij}^{mn,k}=-f_{A}^{+};$

если
$$i=3, \ j=3, \ m=0, \ n=1, \ k=1, \ \phi_{ij}^{mn,k}=2/\frac{1}{6}, \$$
 при $k=2, \ \phi_{ij}^{mn,k}=-f_{5}^{+}; \$ если $i=3, \ j=3, \ m=1, \ n=1, \ k=1, \ \phi_{ij}^{mn,k}=2/\frac{1}{7}, \$ при $k=2, \ \phi_{ij}^{mn,k}=-f_{7}^{+}. \$ при $k=2, \ \phi_{ij}^{mn,k}=-f_{7}^{+}. \$ В выражениях (27) — (29)
$$\sigma^{*}=\frac{1}{3}\left(\zeta_{\text{CC}}^{*}+2\zeta_{\text{CC}}^{**}\right), \qquad \tau^{*}=\frac{1}{3}\left(\zeta_{\text{CK}}^{*}+2\zeta_{\text{CK}}^{**}\right), \qquad \tau^{*}=\frac{1}{3}\left(\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{**}+\zeta_{\text{HH}}^{*}-\zeta_{\text{HH}}^{**}\right), \qquad \tau^{*}=\frac{1}{3}\left(\zeta_{\text{CC}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{HK}}^{**}-\zeta_{\text{HK}}^{**}\right), \qquad \tau^{*}=\frac{1}{3}\left(\zeta_{\text{CC}}^{*}-\zeta_{\text{CC}}^{*}-\zeta_{\text{CC}}^{*}-\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{**}-\zeta_{\text{KK}}^{**}\right), \qquad \tau^{*}=\frac{1}{3}\left(\zeta_{\text{CC}}^{*}-\zeta_{\text{CC}}^{*}-\zeta_{\text{CC}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{KK}}^{*}-\zeta_{\text{KK}}^{**}\right), \qquad \tau^{*}=\frac{1}{3}\left(\zeta_{\text{CC}}^{*}-\zeta_{\text{CC}}^{*}-\zeta_{\text{CC}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{KK}}^{*}-\zeta_{\text{KK}}^{**}\right), \qquad \tau^{*}=\frac{1}{3}\left(\zeta_{\text{CC}}^{*}-\zeta_{\text{CC}}^{*}-\zeta_{\text{CC}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{KK}}^{*}-\zeta_{\text{KK}}^{**}\right), \qquad \tau^{*}=\frac{1}{3}\left(\zeta_{\text{CC}}^{*}-\zeta_{\text{CC}}^{*}-\zeta_{\text{CC}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{KK}}^{*}-\zeta_{\text{KK}}^{*}\right), \qquad \tau^{*}=\frac{1}{3}\left(\zeta_{\text{CC}}^{*}-\zeta_{\text{CC}}^{*}-\zeta_{\text{CC}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}\right), \qquad \tau^{*}=\frac{1}{3}\left(\zeta_{\text{CC}}^{*}-\zeta_{\text{CC}}^{*}-\zeta_{\text{CC}}^{*}+\zeta_{\text{CK}}^{*}+\zeta$$

 v^* , θ^* , f_1^+ , f_2^+ , f_3^+ , f_4^+ , f_5^+ , f_6^+ , f_7^+ . Постоянные σ^* , σ^* , θ^* , $f_4^+ \equiv f^*$ нам уже встречались и были определены ранее при рассмотрении потенциальных барьеров внутреннего вращения вокруг связей C-C отдельных видов в алканах. По значениям этих постоянных были рассчитаны потенциальные барьеры внутреннего вращения вокруг связей C-C отдельных видов в алканах в достаточно хорошем согласии с опытом [4]. Легко видеть, что черек постоянные τ^* , v^* , θ^* , f_1^+ выражаются потенциальные барьеры X-заме щенных этана. Действительно, в случае i=j=1 формулы (27) и (28 соответственно становятся

$$v_{11}^{mn} \equiv v_{\text{CH}_{3-m}X_m - \text{CH}_{3-n}X_n} = (mn)\,\tau^* + [(3-m)\,n + (3-n)\,m]\,v^* + \\ + (3-m)\,(3-n)\,\theta^* \quad (m,\,n=0,\,1,\,2,\,3;\,\,m,\,n \neq 1,\,2;\,\,m \leqslant n)$$
(31)

$$v_{11}^{mn, k} \equiv v_{\text{CH}_{3-m}X_m + \text{CH}_{3-n}X_n}^{(k)} = (mn) \, \tau^* + [(3-m) \, n + (3-n)m] \, v^* + (3-m) \, (3-n) \, \theta^* + (-1)^{-1+k+m+n} \, (3-k) \, f_1^+ \quad (m, n=1, 2; m \leqslant n).$$
 (32)

Поэтому τ^* , v^* , θ^* , f_1^+ могут быть определены из данных по барье рам, например, Cl-замещенных этана. В [4] были рассчитаны потенциальные барьеры Cl-замещенных этана во вполне удовлетворительного согласии с опытом. К сожалению, отсутствует достаточное количеств

спериментальных данных, которые позволили бы определить остальве постоянные, через которые выражаются потенциальные барьеры замещенных алканов. Поэтому произвести расчеты всех барьеров, пример, в Cl-замещенных алканах, пока невозможно.

Выводы

1. Методом представления энергии образования молекулы как суммы ергий попарных взаимодействий атомов выведена формула для энерги образования X-замещенных (X = CI,...) алканов $C_nH_{2n+2-k}X_k$.

2. Получены формулы для потендиальных барьеров внутреннего ращения вокруг связи С—С отдельных видов в Х-замещенных канах.

Московский государственый университет им. М. В. Ломоносова

Поступила 26.II 1960

ЛИТЕРАТУРА

Н. І. Bernstein, J. Chem. Phys., 20, 263, 1952. В. М. Татевский и Ю. Г. Папулов, Ж. физ. химии, 34, 489, 1960. Ю. Г. Папулов и В. М. Татевский, Вестн. Моск. ун-та, № 5, 13,

1900. Ю. Г. Папулов и В. М. Татевский, Ж. физ. химии, 35, 1586, 1961. Ю. А. Пентин, Докл. АН СССР, 119, 113, 1958. В. М. Татевский и Ю. Г. Папулов, Докл. АН СССР, 126, 823, 1959. В. М. Татевский и Ю. Г. Папулов, Ж. физ. химии, 34, 241, 1960. Ю. Г. Папулов и В. М. Татевский, Вестн. Моск. ун-та, № 6, 16, 1961. В. М. Татевский, Вестник МГУ, серия II, Химии, № 3, 38, 44, 1951.

ENERGIES OF FORMATION AND POTENTIAL BARRIERS OF INTERNAL ROTATION OF-X-SUBSTITUTED ALKANES

Yu. G. Papulov and V. M. Tatevskii (Moscow)

Summary

Considering the formation energies of molecules as the sums of the energies of teraction in pairs of the atoms a formula has been derived for the energy of formation the X-substituted alkane $C_nH_{2n+2-k}X_k$. Formulas have been obtained for the potenal barriers of internal rotation about individual types of C - C bonds in X-substituted

О ПРИМЕНЕНИИ ТВЕРДЫХ ЭЛЕКТРОЛИТОВ ПРИ ИЗМЕРЕНИЯХ Э. Д. С.

В. И. Мусихин, О. А. Есин и Б. М. Лепинских

В последние годы метод э. д. с. неоднократно применялся для изучения расплавов черной металлургии. Жидкие шлаки, используемые в этих опытах как электролиты, обычно взаимодействуют с материалом ячейки, вследствие чего электродвижущие силы не всегда устойчивы. Твердые электролиты имеют в этом отношении большие преимущества. В качестве последних могут быть взяты шлаки различного состава и некоторые окислы. Например, активность кремния $(a_{\rm Si})$ в жидких чугунах [1] определялась из э. д. с. цепи амальгамного типа, электролитом в которой был кварц. Значения электродвижущих сил отличались устойчивостью, а вычисленные по ним $a_{\rm Si}$ оказались близкими к найденным ранее при использовании расплавленного шлака [2]. Небольшое различие в величинах $a_{\rm Si}$ обусловлено неодинаковой температурой опытов. Удовлетворительное совпадение результатов с жидким и твердым электролитом получено и в другой цепи [3, 4]:

$$C$$
 | электролит с CaC_2 | Fe, C ; (1)

здесь в первом случае применялся карбидный шлак, во втором — смесь порошков CaC₂, плавленого магнезита и B₂O₃, спекаемых при 1450°.

Устойчивые и хорошо воспроизводимые значения электродвижущих сил получены нами в гальваническом элементе, электролитом в котором была смесь порошков чистого глинозема с 5% огнеупорной глины [5]:

$$Al[|Al_2O_3 + глина | Fe, C_{\text{Hac}}, Al.$$
 (2)

Относительно возможности применения Al_2O_3 в этой цепи были высказаны замечания [6] в связи с его полупроводниковыми свойствами [7].

Известно, что при электронной проводимости материала, взятого в качестве «электролита», э. д. с. элемента должна быть близкой к нулю [8]. Например, это имело место при измерениях, проведенных нами в ячейке Fe, $\mathrm{Ti}_{1\mathrm{R}}(\mathrm{N}_{\mathrm{Ti}})$ | $\mathrm{TiO}_{2_{\mathrm{TB}}}$ | Fe, $\mathrm{Ti}_{2\mathrm{R}}(\mathrm{N}_{\mathrm{Ti}}^{\mathrm{T}})$, а также в цепи $\mathrm{Ag}\,|\,\alpha\mathrm{-Ag}_2\mathrm{S}\,|\,\mathrm{S}\,|\,\mathrm{S}\,|\,\mathrm{S}$, так как $\alpha\mathrm{-Ag}_2\mathrm{S}$ и TiO_2 — полупроводники с довольно высокой электронной проводимостью [9].

Большие величины э. д. с. в элементе с глиноземом (0,3 в и выше) свидетельствуют о том, что у смеси (Al₂O₃ с 5% огнеупорной глины) преобладает ионная проводимость. Последняя, по-видимому, обусловлена большим количеством примесей. Действительно, собственная электронная проводимость чистого Al₂O₃ (если характер проводимости сохраняется и

при температурах опыта) пичтожна (изолятор) [9, 10].

С целью проверки результатов, полученных в гальванической цепи (2), нами проведены измерения э. д. с. с того же элемента, но в качестве электролита применялся жидкий шлак, содержащий 40% СаО, 40% Al₂O₃, 15% B₂O₃ и 5% MgO. Конструкция ячейки показана на рисунке. В графитовый стакан 1 устанавливали три алундовых тигля 2, в которые помещались сплавы. Жидкий алюминий (стандарт) находился в корун-

жой трубке 3 с отверстием 4, через которое осуществлялся контакт импния с электролитом.

Значения э. д. с., состав чугунов и активности алюминия в последних мведены в таблице. В ней же помещены результаты измерений для сплав близкого состава в ячейке с твердым электролитом [5].

Величины э. д. с. цепи (2) при 1250°

Жидкие электролиты			Твердые электролиты				
N _{A1} .	Е, мб	a _{Al} .	$N_{ m Al}$	Е, мб	.a _{Al}		
0,0036 0,025 0,067	304 180 127	0,0009 0,0159 0,0536	0,0036 0,0255 0,0562 0,0865	320 182 140 120	0,0006 0,0152 0,0400 0,0630		

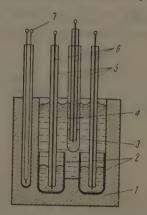
В обоих случаях получены близкие значения э. д. с.

Для элемента амальгамного типа при небольшой доле (t_e) электронной оводимости «электролита» можно записать [11]:

$$E = \frac{1}{zF} \int_{\mu_{\text{Me}}}^{\mu_{\text{Me}}} (1 - t_e) \ d\mu_{\text{Me}}; \qquad (3)$$

есь µме и µме — химические потенциалы металла в обоих электродах.

Ячейка для измерения э. д. с.: 1—графитовый стакан, 2— алундовые тигля, 3— алундовый колпачок с жидким алюминием, 4— отверстие для контакта алюминия со шлаком, 5— корундовые капилляры, 6—вольфрамовые токоотводы, 7— Pt—Pt/Rh— термопара



Для t_e , отличной от нуля, в ячейках с твердым «электролитом», в соотствии с уравнением (3), следует ожидать меньших значений э. д. с., следует из формулы

 $E = 0.1 \, \lg \frac{1}{a_{\text{Al}}}. \tag{4}$

В нашем случае величины электродвижущих сил, найденные в ячейках вердым электролитом, даже несколько выше (см. таблицу). Таким образом, уравнение (4) применимо для вычисления активностей из э. д. с. цепи (2) как с жидким, так и с твердым электролитом.

Выволы

При составлении высокотемпературных гальванических цепей твере электролиты имеют ряд преимуществ перед жидкими. В частности, сепи Al | Al₂O₃ + глина | Fe,C_{нас}, Al твердым электролитом служил

чистый Al₂O₃ с добавкой 5% огнеупорной глины. Полученные величины э. д. с. отличаются устойчивостью и хорошо согласуются с таковыми, измеренными в той же цепи, но с жидким электролитом.

Институт металлургии Уральского филиала АН СССР

Поступила 8.III.1960

ЛИТЕРАТУРА

- 1. Б. М. Лепинских, О. А. Еспн, В. И. Мусихин, Тр. Ин-та металлургии Уральского филиала АН СССР, Сб. № 4, 5, 1958.
- 2. О. А. Есни, Л. К. Гаврилов, Изв. АН СССР. Отд. техн. п., № 8, 1234, 1951.
- 3. Б. М. Лепинских и О. А. Есин. Ж. прикл. химии, 32, 313, 1959. 4. О. А. Есин и Л. К. Гаврилов, Изв. АН СССР. Отд. техн. н., № 7, 1040,
- В. И. Мусихин, О. А. Еспн и Б. М. Леппнских, Ж. прикл. химии, 31, 689, 1958.
 М. Ф. Лантратов и А. Г. Морачевский, Ж. прикл. химии, 32,
- 1397, 1959.
 7. W. Hart mann, Z. Phys., 102, 709, 1936.
 8. А. Ф. Иоффе, Физика полупроводников, Изд-во АН СССР, М.— Л., 1957.
 9. Г. Буш, Успехи физических наук, 47, 258, 1952.
 10. Г. И. Сканави, Физика дирлектриков, М.— Л., Гостехиздат, 1949.
 11. С. Wagner, Z. Phys., 21, 25, 1933.

THE USE OF SOLID ELECTROLYTES IN EMF MEASUREMENTS

V. I. Musikhin, O. A. Esin and B. M. Lepinskikh (Sverdlovsk)

Summary

Solid electrolytes have a number of advantages over liquid for high temperature galvanic cells. Pure Al₂O₂ with the addition of 5% refractory clay served as solid electrolyte in the cell $Al_1Al_2O_3$ + clay a Fe, $C_{sat.}$, Al. The emit values were highly stable and in good agreement with those obtained in measurements of the same cell but with liquid electrolyte.

НЕКОТОРЫЕ ФИЗИЧЕСКИЕ СВОЙСТВА ВОЛЬФРАМАТОВ III. МАГНИТНЫЕ СВОЙСТВА ВОЛЬФРАМАТОВ

Р. Д. Шаповалова, В. И. Белова, А. В. Залесский и Я. И. Герасимов

Изучены магнитные свойства вольфраматов Mg, Ca, Sr, Ba, Zu, Cd, Pb, In, Fe, Co, Ni и Cu. Магнитная восприимчивость определялась метедами ун и Сексмита. Измерения проводились при нескольких значениях апряженности магнитного поля. Независимость магнитной восприимчиюсти образцов соединений от напряженности поля являлась доказательном отсутствия в них ферромагнитных примесей. В табл. 1 приведены олученные при комнатной температуре (293° К) значения восприимчиюсти изученных вольфраматов.

Таблица 1 Магнитная воспринмчивость вольфраматов

	Магниная во М	сприимчивость.		Магнитная восприимчивость NO10°		
Соединение	наз	на моль	Соединение	на з	на моль	
MgWO ₄ CaWO ₄ SrWO ₄ BaWO ⁴ ZnWO ₄ CdWO ₄ PbWO ₄	$\begin{array}{c} -0,110 \\ -0,121 \\ -0,135 \\ -0,149 \\ -0,125 \\ -0,138 \\ -0,133 \\ +35,6 \\ +40,6 \end{array}$	-30,0 -35,0 -45,3 -57,4 -39,2 -49,4 -60,5 +10,782 +12,296	FeWO ₄ CoWO ₄ NiWO ₄ CuWO ₄	+40,3 -33,3 +35,5 -11,2 +13,4 +3,12 +2,85	+12 242 +10 218 +10 893 +3 434 +4 107 +972 +888	

Из данных по восприимчивости диамагнитных вольфраматов Mg, Ca, cr, Ba, Zn, Cd и Pb было найдено значение диамагнитной восприимчивости она WO₄⁻². Для этого из молярной магнитной восприимчивости соединеций вычитали значение диамагнитной восприимчивости соответствующего затиона. Значение диамагнитной восприимчивости катионов взяты из работы [1] и монографии [2].

Таблица 2

Магнитная восприимчивость нона WO₂-2, χ 106

√оединение	Диамагнитная воо		Панные	Соединение	Диамагні приим кати	Данные	
	[1]	[2]	[3]		[1]	[2]	[8]
H ₂ WO ₄ NaWO ₄ ·2H ₂ O MgWO ₄ CaWO ₄ SrWO ₄	22,5 24,3 22,7	27,0 27,0 30,3	28,0 27,2 - 29,4	BaWO ₄ ZnWO ₄ CdWO ₄ PbWO ₄	25,1 23,5 28,6 23,7	25,4 29,2 27,4 32,5	29.4 — 30,5

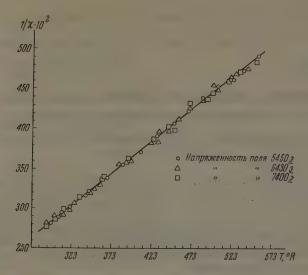


Рис. 1. Зависимость обратной магнитной воспринмчивости от температуры для $\mathbf{MnWO_4}$

Таблица З Зависимость магнитной восприимчивости вольфраматов от температуры

	Темпера-	Магнитная во	осприимчивость •10°	. 1.1	1 1
Соединение	тура, °К	на г	на моль	9	g
MnWO₄	292 361 424 491 554	35,6 29,6 25,8 22,8 20,3	40 782 8 965 7 814 6 905 6 148	53,6	0,01233
FeWO4	293 387 437 489 534	40,3 30,5 25,6 22,9 20,5	12 242 9 265 7 776 6 956 6 227	+42,0	0,01031
CoWO4	293 362 460 557 663	33,3 27,8 21,5 17,6 14,7	10 218 8 532 6 597 5 401 4 511	+9,57	0,00963
NiWO4	290 359 512 559 634	11,2 9,46 7,09 6,17 5,76	3 434 2 900 2 174 1 892 1 766	66,1	0,00407
CuWO ₄	292 364 435 485 564	3,12 2,46 2,01 1,94	972 766 626 604 480	+18,0	0,00086

В табл. 2 представлены данные, полученные при этом расчете. В табл. 2 ля сопоставления приведены значения диамагнитной восприимчивости

она WO₄-2, полученные в работе [3].

Таким образом, среднее значение диамагнитной восприимчивости она ${
m WO}_4^{-2}$ по нашим расчетам составляет при использовании данных [1] $(24,3+1,4)\cdot 10^{-6}$, а при использовании данных $[2]-(28,4+1,9)\cdot 10^{-6}$. оследнее значение находится в хорошем соответствии с принятым автоами работы [3], а также в работе [4] значением $\chi_{w\,O_4}^{-2}=-28,0\cdot 10^{-6}.$

Молярные магнитные восприимчивости диамагнитных вольфраматов, ак и для других групп солей с общим анионом, в первом приближении

рямо пропорциональны числу электонов в катионах. Экстраполяция к атпону с числом электронов, равным улю, т. е. практически к Н+, дает знавние диамагнитной восприимчивости 10^{-2} , равное 28,5 · 10 · 6, хорошо совпаающее с опытными данными.

Для парамагнитных вольфраматов п, Fe, Co, Ni и Cu в интервале темератур 290-700° К была изучена заисимость магнитной восприимчивости г температуры. В табл. З приведена асть наших результатов, полученных етодом Гуи при напряженности поля г 4500 до 7600 э.

Таблица 4

			PPCINCIPO
Сосдине- ние	µ _{Эф} в ма Бо	µ _{теор} для	
	(1)	(2)	Me²+
MnWO ₄ FeWO ₄ CoWO ₄ NiWO ₄ CuWO ₄	5,44 4,98 4,84 3,17 1,49	5,87 4,99 3,46 1,43	5,92 4,90 3,87 2,83 1,73

Все изученные парамагнитные вещества в указанном интервале темпеатур подчиняются закону Кюри — Вейсса. В качестве примера линейного ода магнитной восприимчивости на рисунке представлены данные для nWO4. В табл. З даны найденные графическим путем значения постояных в и С в уравнении Кюри — Вейсса:

$$\chi = \frac{C}{T-\theta}$$
.

Эффективные магнитные моменты, вычисленные с учетом диамагнитых поправок для двух серий измерений — методом Γ уи (1) и методом ексмита (2), приведены в табл. 4 и сопоставлены с и_{теор}, вычисленными ля двухвалентных ионов этих металлов [5]. Как видно из табл. 4, велиины, вычисленные по (1) и (2), согласуются между собой. Согласуются яи также и с µ_{теор} для ионов, за исключением вольфрамата кобальта и икеля, для которых наблюдается обычная для этих элементов большая ставляющая орбитального момента. Несколько заниженный момент для ольфрамата меди, возможно, объясняется наличием связи Cu — Cu, оторая слабеет с ростом температуры.

Выволы

1. Измерены магнитные восприимчивости двенадцати вольфраматов.

2. Из значений магнитной восприимчивости диамагнитных вольфрастов Mg, Ca, Sr, Ba, Zn, Cd и Pb найдено среднее значение диамагнитной сприимчивости иона WO_4^{-2} , равное — $(28,4 \pm 1,9) \cdot 10^{-6}$, хорошо совдающее с ранее найденной величиной.

3. Показано, что магнитные восприимчивости парамагнитных вольфматов Mn, Fe, Co, Ni и Cu в интервале температур 290—700° К подчи-

ются закону Кюри — Вейсса.

Московский государственный университет им. М. В. Ломоносова Поступила 24.111.1960

ЛИТЕРАТУРА

1. Mata Prasad, C. R. Kanekar, G. Scient and Industr. Res., 11A, 183, 195 2. Сепсвуд, Магнетохимия, изд. 2, М., 1958, стр. 89. 3. Venkates warlu, Ramanathan, Current Sci., 24, 83, 1955. 4. Table de constant et donnés numeriques. 5. R. S. Nyholm, Quart. Rev., 7, 377, 1953. 6. Foëx, Constantes Selectionneés diamagnétisme et paramagnétisme, Paris, 1957.

SOME PHYSICAL PROPERTIES OF TUNGSTATES III. MAGNETIC PROPERTIE OF TUNGSTATES

R. D. Shapovalova, V. I. Belova, A. V. Zalesskii and Ya. I. Gerasimov

(Moscow)

Summary

The magnetic susceptibilities of 12 tungstates have been measured. From the valu for the magnetic susceptibilities of the diamagnetic tungstates of Mg, Ca, Sr, Ba, Z Cd, and Pb the mean value for the diamagnetic susceptibility of the WO₄⁻² ion was fou to equal $(28.4 \pm 1.9) \times 10^{-6}$, in good agreement with the previously determined value The magnetic susceptibility of Mn, Fe, Co, Ni and Cu tungstates has been shown obey the Curie — Weiss law over the temperature range 290-700°.

ТЕРМОДИНАМИЧЕСКАЯ ТЕОРИЯ ПОВЕРХНОСТНОГО НАТЯЖЕНИЯ

Б. В. Белогуров

Теоретические исследования поверхностных свойств кристаллов вестся в настоящее время по двум, по существу обособленным, направлеим: самостоятельно рассматриваются металлы п, пезависимо от пих, металлические кристаллы (в основном кристаллы галогенидов щелочих металлов).

Такой подход не может быть методически оправдан. Правильным явнется иной путь: вначале должны быть изучены общие закономерности, правляющие поверхностными свойствами тел, а затем уже, если это удет необходимо, следует учитывать особенность данного типа связи ча-

иц в кристаллах [1, 2].

Общие основы термодинамики поверхности как границы раздела фаз ложены в фундаментальных исследованиях Гиббса [3], но для получеия соотношений, позволяющих теоретически вычислить величину поверхостного натяжения, эти исследования нуждаются в дальнейшем разви-

В пастоящей статье изложены результаты исследований свойств порхностного слоя простых тел, которые могут быть использованы и для сл, образованных разнородными частицами.

Поверхностное натяжение как фулкция энергию кти вации самодиффузии. Прочность кристаллической решетки при солютном нуле температуры измеряется энергией сцепления Л, пазываемой ычно энергией атомизации или сублимации. При этом каждая частица кристалла ходится в потенциальной ямке, глубина которой в среднем равна

$$W_0 = \frac{\Lambda}{N}, \quad (1)$$

е Λ есть эпергия сцепления на один ε -amom, а N — число Авогадро. При повышению миературы W_0 пачинает уменьшаться за счет энергии теплового движения частицы и он температуре T, отличной от абсолютного пуля, но лежащей ниже точки илавния, среднее значение энергии сцепления на одну частицу можно определить веняной

$$W = W_0 - \int_0^T \frac{C_V}{N} dT, \qquad (2)$$

которой C_V — изохорная тенлоемкость arepsilon-атома. С учетом формулы (1) получим

$$W = \frac{\Lambda - \int_{0}^{T} C_{V} dT}{N}.$$
(3)

Сила сцепления частиц быстро убывает с увеличением расстояния, потому в первом приближении можно ограничиться рассмотрением взаимоействия выбранной центральной частицы с ее ближайшими соседями, бразующими координацию. Если таких частиц n, то и число связей на дну частицу будет также равно n (тип связи в данном случае роли не игает). Будем считать, что все n частиц расположены друг от друга и от цент ральной частицы на одинаковом расстоянии r, равном

$$r = \left(\frac{V}{N}\right)^{1/s};\tag{4}$$

здесь V— объем г-атома. Таким образом, кристалл заменяется однородной изотропной средой.

Примем далее, что вся энергия сцепления распределена равномерно между *п* связями и в среднем на каждую связь приходится энергия

$$E = \frac{W}{r} = \frac{\Lambda - \int\limits_{0}^{T} C_{V} dT}{rN}.$$
 (5)

При плавлении кристалла энергия сцепления уменьшается еще на величину теплоты плавления $L_{
m nn}$, так что на одну связь будет в среднем приходиться энергия

$$E_1 = \frac{\Lambda - \int\limits_0^T C_V dT - L_{\Pi\Pi}}{n_1 N} \,, \tag{6}$$

где n_1 — координация частиц в расплаве.

Рассмотрим теперь более детально энергетическую сторону процессов испарения и самодиффузии внутри объема, вдоль поверхности и из объема на поверхность.

Для осуществления одного элементарного акта испарения, т. е. для испарения одной частицы, необходимо полностью освободить частицу, оборвав все n ее связей с соседними частицами. Это произойдет тогда, когда частица получит кинетическую энергию, большую или равную W.

Для осуществления элементарного акта самодиффузни, т. е. для обмена местами двух соседних частиц, требуется значительно меньшая энергия. Действительно, если данная частица связана с n ближайшими соседями, то для любой смежной с ней частицей общими будут (n-2) ближайших соседа. При обмене местами смежных частиц эти (n-2) связи ни у одной, ни у другой частицы не нарушатся. Но у каждой частицы из рассматриваемых смежных имеется по одному соседу, не являющемуся для них общими; вот эти две связи и должны быть разорваны для того, чтобы обмен местами частиц стал возможным. После перемены мест эти связи снова могут быть восстановлены. Следовательно, для элементарного акта самодиффузии необходима энергия, по крайней мере, равная удвоенной средней энергии, рассчитанной на одну связь, т. е. $\varepsilon = 2E$ для кристалла, пли $\varepsilon = 2E_1$ — для жидкой фазы. Для самодиффузии внутри объема энергия активации оказывается равной соответственно для твердой и жидкой фаз:

$$\varepsilon_V = 2E = 2 \left(\frac{\Lambda - \int\limits_0^T C_V dT}{n^N} \right) \tag{7}$$

H

$$\varepsilon_{V}^{'}=2E_{1}=2\left(\frac{\Lambda-\int\limits_{0}^{}C_{V}dT-L_{\Pi\Pi}}{n_{1}N}\right). \tag{8}$$

. Определяя среднюю энергию связи, приходящуюся на одну частицу W, мы не делали различия между внутренними и поверхностными частичами (иначе W не будет средней величиной), поэтому на каждую поверхностную частицу придется та же самая энергия W.

Если же теперь обратиться к определению средней энергии, приходяіся на одну связь поверхностной частицы, то картина существенно енится. Поверхностиая частица имеет половину оборванных связей, тому на каждую из оставшихся $n \mid 2$ связей приходится энергия, вдвое ьшая, чем на одну связь внутренней частицы. Следовательно, энергия ивации самодиффузии частицы вдоль поверхности будет равиа

$$\varepsilon_{\delta} = 4 \frac{\Lambda - \int_{0}^{T} C_{V} dT}{nN}. \tag{9}$$

Если частица диффундирует на поверхность, то ей необходимо прелеть активационный барьер, высота которого равна

$$\Delta \Pi = \varepsilon_s - \varepsilon_{V^*} \tag{10}$$

У однородного изотропного тела, все частицы которого расположена одинаковых расстоявиях друг от друга $r = (V/N)^{1/2}$, число частиц. мещающихся на единице поверхности п, определится как

$$n_s = \left(\frac{N}{V}\right)^{t/s},\tag{11}$$

Поверхностное натяжение равно избыточной потенциальной эпергии ницы поверхности, т. е. разности между энергией сцепления поверхтных и внутренних частиц, определяемой формулой (10) и прихопейся на единицу поверхности. Следовательно, поверхностное натяние можно представить в виде формулы

$$\mathbf{\sigma} = (\mathbf{\varepsilon}_{\mathbf{s}} - \mathbf{\varepsilon}_{\mathbf{V}}) \, \mathbf{n}_{\mathbf{s}} \quad (12)$$

и, после подстановки значений є, и є_V, как

$$\sigma = 2 \left(\frac{\Lambda - \int_{0}^{T} C_{V} dT}{nN} \right) \left(\frac{N}{V} \right)^{\gamma_{s}}$$
(13)

н твердой фазы и как

$$\sigma = 2 \left(\frac{\Lambda - \int\limits_{0}^{T} C_V dT - L_{\Pi \Pi}}{n_1 N} \right) \left(\frac{N}{V} \right)^{2/4} \tag{14}$$

я жидкой.

Для температур, значительно превышающих температуру Дебая, жно принять приближенное равенство

$$\int_{0}^{T} C_{V} dT \approx C_{V} T, \quad \text{and } \quad \text{$$

гогда формулы (13) и (14) примут вид:
$$\sigma = 2\left(\frac{\Lambda - C_V T}{nN^{3/s}V^{3/s}}\right) \qquad . \tag{16}$$

$$\sigma = 2 \frac{(\Lambda - C_V T - L_{\pi N})}{n_1 N^{3/5} V^{3/5}} . \tag{17}$$

Надежные экспериментальные данные о поверхностном натяжении крикллов в твердой фазе в литературе отсутствуют, поэтому сравнение выведенных формул с данными опыта можно провести только для жидкой фазы

(формула (17)).

При выводе формул мы полагали, что число связей *п* равно координационному числу для кристалла. Ориентировочные подсчеты показали, что такое допущение не соответствует действительности для подавляющего большинства кристаллов: теоретические значения о оказываются систематически сильно завышенными. Только у Zn и Cd было получено вполне удовлетворительное согласие теории с опытом, показанное в табл. 1.

Таблица 1 Сравнение теоретических значений о с экспериментальными данными Zn и Cd

ент	le-am	$L_{\rm m\pi}$,	т _{пл} , °К	· V,	oi n	σ, ε	ps/cm²
Элем	A.	ккал/г-ат	- 1111	см³/г-ат	Числе	теорет.	эксперим.
Zn Cd	27,4 26,8	1,8 1,52	692 593	9,8 14,0	6 6	775 615	707—785 570—606

Таким образом, учет одного ближнего порядка оказывается достаточным только для гексагональной решетки Zn и Cd, для других же решеток

необходимо учитывать связи с более удаленными атомами.

Следующим шагом, естественно, является учет дальнейших соседей, Для решетки объемоцентрированного куба (и родственных ей) таких соседей 6 п при координационном числе 8 число связей n=8+6=14. Элементы Na и In, имеющие такие решетки, дают при этих условиях теоретические значения σ , хорошо согласующиеся с данными эксперимента (табл. 2): что касается калия, то в литературе для него приводятся

Таблица 2

Элемент	Λ,	L _{III} , kran/z-am	т _{пл} , °К	Λ,	σ, <i>өрг/см</i> ²		
	ккал/г-ат			см³/г-am	теорет.	эксперим.	
Na K In	25,9 19,8 52	0,633 0,534 0,78	371 335 428	24,8 45,8 16,2	192 95,5 536	191—201,6 86—400,5 569,3	

величины от $\sigma_K = 86 \ \partial p_c/cm^2$ до $\sigma_K = 400,5 \ \partial p_c/cm^2$. Наше значение $\sigma_K = 95,5$ близко к нижнему пределу. Окончательное суждение здесь, видимо, следует отложить до уточнения данных эксперимента.

Для элементов, имеющих решетки плотной упаковки, учет соседей, следующих после ближайших, приводит к числу связей n=12+6=18. Здесь теоретические значения σ оказываются несколько заниженными (табл. 3). Если же из шести более удаленных соседей учесть только четыре, то согласие теоретических данных с опытом становится вполне удовлетворительным (табл. 3).

Экспериментальные данные для табл. 1—3 и далее взяты из работ

[1, 4].

Суммируя данные табл. 1—3, можно сделать заключение, что характер связи частиц в кристалле, определяющий тип кристаллической решетки, имеет доминирующее значение и в жидкой фазе вблизи точки плавления. Это проявляется в том, что однотипные кристаллы группируются при вычислении о по одному и тому же признаку. То обстоятельство, что для

Таблица 3

Элемент	А. ккал г-ат	L _{HA} , nnan e-am	Tmr. "K	V, см³, г-ат	σreop, n-18	o _{Teop} , n-16	^д экспер
Cu	81,2	3,1	1356	7,94	960	1075	1060—1085
Ag	68	2,72	1233	11,55	643	720	751—785
Au	82	3,15	1336	11,4	780	878	754—923
Al	55	2,49	931	11,2	512	576	520—840
Tl	40	1,03	575	18,6	278	313	357—496
Pb	47,5	1,31	600	19,4	317	360	441—470
Bi	47,8	2,57	574	20,7	306	344	368—390
γ-Fe	94	3,7	1803	8,2	1050	1180	1020—1210

аждой из рассмотренных групп приходится по-разному выбирать числовязей n, является, как нам кажется, следствием того, что принятые усернения — одинаковое расстояние между частицами и равномерное расределение энергии сцепления по связям — применимы в различной стесии к решеткам той или иной координации. Более строгое решение может ыть получено учетом действительных расстояний между частицами и сответствующими этому неравномерным распределением энергии сцепления по связям. Для этого необходимо знание точного закона сил междучатичного взаимодействия, чем мы в настоящее время, к сожалению, не асполагаем.

Для орпентировочной оценки поверхностного натяжения твердой азы можно пользоваться формулой (16), приводимой к более простому

иду следующими преобразованиями.

В свое время в работе [5] было показано, что теплота сублимации при бсолютном нуле температуры Λ связана с теплоемкостью C_V и коэффицинтом теплового расширения δ соотношением

$$\frac{C_V}{\delta\Lambda} = \text{const};$$
 (18)

олее точный анализ показывает, что если Λ и \mathcal{C}_V отнесены к одному атому, а δ есть коэффициент объемного теплового расширения, то

$$\frac{C_V}{\delta \Lambda} = \gamma,\tag{49}$$

де γ — параметр Γ рюнайзена, равный $\gamma = rac{\delta V}{C_V \varkappa} .$

$$\gamma = \frac{\delta V}{C_V x}.\tag{20}$$

Подстановка (19) в (16) дает следующее выражение для с:

$$\sigma = 2 \frac{C_V \left(1 - \delta \gamma T\right)}{\delta \gamma n N^{1/3} V^{2/3}}.$$
 (21)

Если теперь в (21) подставить отношение C_{V} / δ из (20), то

$$\sigma = 2 \frac{(1 - \delta \gamma T)}{\gamma^3 n \kappa} \left(\frac{V}{N} \right)^{\gamma_s}. \tag{22}$$

Формула (22) дает значения с, также весьма близкие к экспериентальным (табл. 4).

Формула (17) показывает, что при абсолютном нуле температуры = 0° K

$$\sigma_{T=0} = 2 \frac{\Lambda}{\pi_N^{*V_3} V^{*V_3}}, \qquad (23)$$

Таблица 4 Теоретические значения δ, вычисленные по формуле (22)*

Элемент	Y	х-10 ¹² , см²/дин	aps/cm²	Элемент	Y	ж.10 ¹³ , vm²/дин	^o reop ∙ ∍pг/слі²
Na	1,95	156	230	Zn	2,14	16,9	704
K	2,03	233	63	Cd	2,4	23,3	687
Cu	1,96	7,2	900	Bi	1,98	28,0	334
Ag	2,17	8,4	720	7-Fe	1,8	6,0	1220
Au	2,45	5,8	807	Al	2,03	13	525

^{*} Экспериментальные значения см. в табл. 1-3.

и если n сохраняется, то σ имеет максимальное из всех возможных для данного вещества значение.

С приближением к критической температуре $T_{\kappa p}$

$$\sigma_{T_{\rm KD}} \rightarrow 0$$
, (24)

так как выражение, стоящее в числителе формулы (17) и определяющее энергию сцепления частиц, принимает значение, соответствующее энергии сцепления частиц в газе, т. е. очень близкое к нулю.

В. К. Семенченко [1], анализируя температурную зависимость поверхностного натяжения, замечает (стр. 30), что «. . . при $T \to T_{\kappa p}$ само σ , вероятно, стремится к нулю почти асимптотически». Это суждение вполне согласуется с нашими данными.

Между $T=0^{\circ}$ К и $T=T_{\rm RP}$ поверхностное натяжение изменяется по следующему закону (производная по температуре от уравнения (17)):

$$\frac{d\sigma}{dT} = -\frac{{}^{4/3}\left(\Lambda - L_{\text{mil}}\right)\delta + 2C_{V}\left(1 - {}^{2}/_{3}\delta T\right)}{nN^{4/3}V^{2/3}},$$
(25)

т. е. систематически уменьшается с повышением температуры.

Сравнение значений температурного коэффициента поверхностного натяжения $d\sigma / dT$, вычисленных по уравнению (25) для температур, близких к точке плавления, с данными опыта показано в табл. 5.

 ${\bf T\, a\, 6\, n\, n\, n\, a\, a\, 5}$ Сравнение теорэтических и экспериментальных значений температурного коэффициента поверхностного натяжения ${\it d} \circ / {\it d} {\it T}$

Элемент	Число свизей и	8.10°,	do dT' ope cm²-rpa∂ (reoper.)	d σ dT ' эрг см²-град (эксперим.)	Элемент	число связей п	\$.10°, spa841	д б дТ " эрг,см²∙град (теорет.)	д т дт' эрг'см ² -град (эксперим.)
Na K Ag Au	14 14 16 16	225 252 57 43	0,052 0,039 0,11 0,086	-0,049 $-0,06$ $-0,125$ $-0,1$	Pb Al Cu γ-Fe	16 16 16 16	89 72 51 36	$ \begin{array}{c c} -0,079 \\ -0,124 \\ -0,134 \\ -0,123 \end{array} $	-0,077 -0,135

По литературным данным у меди и железа-армко наблюдается положительный температурный коэффициент поверхностного натяжения.

Формула (25) показывает, что это возможно в тех случаях, когда коэффициент теплового расширения $\delta < 0$ и по абсолютной величине первое слагаемое в числителе больше второго:

$$\left|\frac{4}{3}(\Lambda - L_{\text{nn}})\delta\right| > \left|2C_V\left(1 + \frac{2}{3}\delta T\right)\right|,$$
 (26)

акже когда уменьшается число связей n при $\delta>0$. Однако, во-первых, к у меди, так и у железа всегда (при любой температуре) выполняется равенство

 $\left| \frac{4}{3} (\Lambda - L_{\text{min}}) \delta \right| < |2C_V (1 - 2/_3 \delta T)|^{-1}$ (27)

во-вторых, $\delta > 0$. Следовательно, положительные значения $d\sigma/dT$ у стых элементов, находящихся в жидкой фазе, вообще не могут иметь ста. Отмеченные же в опытах положительные значения у меди и железа-

мко, очевидно, обусловлены наличием примесей.

Определение поверхностного натяжения из азовых переходов первого рода (плавления и лиморфиых превращений). Фазовые переходы первого да могут быть использованы для обоснования совершенно нового экспементального метода определения поверхностного натяжения. Так как том случае температура остается постоянной, то вся теплота процесса сходуется на приращение объема тела, т. е. на перевод некоторого сла частиц из первоначального в дополнительный объем ΔV ; при этом ждая из них должна преодолеть поверхностный активационный барьер.

Рассмотрим впачале процесс плавления. Можно считать, что при плавнии координация частиц не изменяется существенным образом и энергия епления как в твердой, так и в жидкой фазах распределяется на одно

тоже число связей п.

Пусть имеем г-атом вещества с объемом V, содержащий N частиц и гретый до точки плавления. При плавлении объем увеличивается на L. При постепенном наращивании объема ΔV каждая частица, размещаючяся в этом объеме, должна преодолеть поверхностный активационный рьер, для чего, как показано выше, необходима энергия, приходящаяся две осредненные связи. Число частиц, размещающихся в объеме ΔV ,

 $\Delta N = N \frac{\Delta V}{V}, \qquad (28)$

ullet V — объем жидкой фазы.

Так как вся теплота плавления $L_{\rm ил}$ расходуется на перевод внутренних стиц ΔN через поверхность в объем ΔV , то энергия, затрачиваемая при ом на каждую частицу, будет равна

$$\varepsilon = 2 \frac{L_{\Pi\Pi}}{n\Delta N} = 2 \frac{L_{\Pi\Pi}V}{nN\Delta V}. \tag{29}$$

Энергию единицы наращенной поверхности — поверхностное натяжее $\mathbf{c} - \mathbf{m}$ найдем как произведение \mathbf{c} на число частиц $n_s = (NN)^{2/s}$, размающихся на единице поверхности. Отсюда следует

$$\sigma = \frac{2L_{n,T}}{n\Delta V} \left(\frac{V}{N}\right)^{1/s}.$$
 (30)

Теоретические значения о, полученные при помощи формулы (30), иведены в табл. 6.

Таблица 6

IP- DHT	6,2/см ⁸ (твердая Ф13а)	о, <i>а/см³(</i> жид- кал фаза)		σ,эрг/ см²теор.	Эле- мент	с,2/см³ (твердан фаза)	р, г/см³ (жидкан фаза)	ΔV, c.м²/ε-am	o,sps/ /cw²reop.
ia K iu lg	0,95 0,85 8,35 9,7	0,93 0,83 8,0 9, 3	0,6 1,1 0,35 0,5	190 107 1080 756	Au Al Pb	18,2 2,56 11,0	17,3 2,40 10,7	$0,57 \\ 0,69 \\ 0,52$	762 500 456

Проводя совершенно аналогичные рассуждения для случая полиморф ного превращения, можно получить следующие формулы:

$$\sigma_{1} = \frac{2L_{\text{IIM}}}{n_{1}\Delta V} \left(\frac{V_{1}}{N}\right)^{1/s} \tag{3}$$

14

$$\sigma_2 = \frac{2L_{\text{IIM}}}{n_2\Delta V} \left(\frac{V_2}{N}\right)^{1/s}, \qquad (32)$$

в которых σ_1 , n_1 и V_1 — поверхностное патяжение, число связей и грамм атомный объем первой модификации; σ_2 , n_2 и V_2 , соответственно, — второй $L_{\text{пм}}$ — теплота превращения.

Необходимо отметить, что формула (30) выведена из предположения что при илавлении поверхностное натяжение твердой и жидкой фаз одина ково. Этот случай соответствует «нормальным» кристаллам, у которы при плавлении объем увеличивается. Если же илавление сопровождаетс уменьшением объема, то это прежде всего должно свидетельствовать о изменении характера, а значит, и числа связей n. Формула (30) здесь ужнепригодна и необходимо пользоваться формулами (31) и (32), заменив них теплоту превращения $L_{\rm пл}$ теплотой плавления $L_{\rm пл}$, определяя в отдели ности σ для твердой и жидкой фаз.

Определение поверхностного натяжения и упругих и термически упругих процессов. Раз витые нами соображения позволяют получить чрезвычайно простое соог ношение для ориентировочных подсчетов поверхностного натяжения ка

твердых, так и жидких тел.

Возьмем, как п ранее, ε -атом веществ (в твердом или жидком состоянии и подвергнем его равномерной изотермической деформации всестороннег растяжения. В этом случае связь между упругим напряжением и относительной деформацией объема $\Delta V/V_0$ выражается при помощи изотермического модуля объемной упругости K или обратной ему величины — изотермической сжимаемости \varkappa в форме закона Γ ука

$$p = K \frac{\Delta V}{V} \,. \tag{3}$$

Объем возрастает на ΔV , и энергия упругих напряжений будет равн

$$A = p \frac{\Delta V}{2} \,. \tag{3}$$

Подставив (33) в (34), получим

$$A = K \frac{(\Delta V)^2}{2 V_0}. \tag{6}$$

Далее, разгрузив тело от упругих напряжений, сообщим ему тако количество тепла, чтобы его первоначальный объем V_0 получил то ж самое приращение ΔV . Произойдет термически упругий процесс, н который затратится энергия

$$U = C_p \Delta T. \tag{3}$$

Из закона теплового расширения

$$V = V_0 + V_0 \delta \Delta T \tag{3}$$

определим приращение объема $\Delta V = V - V_0$ и подставим его в (36 В результате получим:

$$U = C_p \, \frac{\Delta V}{\delta V_0} \,. \tag{3}$$

Энергия U расходуется на расширение тела и его нагревание поэтому, конечно, U>A. Примем, что $^1/_2U$ расходуется на нагрева

ие, а вторая половина равна энергин А:

$$A = \frac{1}{2}U; \qquad (39)$$

одставляя теперь в (39) значение A из (35) и U из (39), получим

$$K\frac{(\Delta V)^2}{2V_0} = \frac{C_p \Delta V}{2V_0 \delta} \; ; \; K\Delta V = \frac{C_p}{\delta} \; . \tag{40}$$

Персходя из объема V_0 в объем ΔV , каждая из частиц ΔN преодовает поверхностный активационный барьер, равный, в соответствии предыдущим, величине

$$\varepsilon = \frac{2AV_0}{n\Delta VN} = \frac{UV_0}{n\Delta VN} . \tag{41}$$

Поверхностное натяжение определим как

$$\sigma = \epsilon n_s = \frac{UV_0}{n\Delta VN} \left(\frac{N}{V}\right)^{2/s}, \tag{42}$$

одставляя теперь в (42) значение U из (38), окончательно будем

$$\sigma = \frac{C_p}{\delta n N^{1/6} V^{2/6}} \,. \tag{43}$$

Применение формулы (43) для вычисления в показано в табл. 7.

Таблина 7

Поверхностное натяжение кристаллов при комнатной температуре

Элемент	C_p , дж. $[z-]$ $amom \cdot zpad$	8·10°, 2pa∂-1	n	V, см³/г-ат	σ (43)	Υ	ж-10 ¹² , см²/дин	σ (45)
Na	27,3	225	- 14	23,7	125	1,95	142	87
K	28,9	252	14	45,5	75	2,03	233	62,5
Cu	24,5	50, i	16	7,1	970	1,96	7,2	1000
Ag	25,8	56,1	16	10,3	735	2,17	10	730
Au	26,4	42,6	16	10	980	2,45	6,9	940
Al	24,2	71,4	16	10	540	2,03	14	555
Pb	26,8	89,3	16	18,3	320	2,58	22	340
Sn	25,9	69	16	16,3	445	1,98	19	495
α-Fe	25.0	36,3	14	7.1	1550	1.8	5,9	1490
Mg	26,2	73,5	16	14	452	1,78	27	370

Температурный коэффициент поверхностного патяжения из формуты (43) равен

$$\frac{d\sigma}{d\tilde{T}} = -\frac{C_p \left(d\delta / dT + \frac{2}{3}\delta^2\right) - \delta \left(dC_p / dT\right)}{n\delta^2 N^{1/3} V^{2/3}}.$$
(44)

Наконец, полагая в формуле (43) $C_p\!pprox\!\mathcal{C}_V$ и используя соотношетие Грюнайзена

$$\gamma = \frac{\delta V}{C_{
m V} lpha}$$
 ,

юлучим простейшую формулу для поверхностного натяжения как кидких, так и твердых тел:

$$\sigma = \frac{11}{\gamma n \kappa} \left(\frac{V}{N} \right)^{1/a}. \tag{45}$$

акже виолне удовлетворительно согласующуюся с экспериментальными ценными (табл. 7).

Выводы

1. Предложена термодинамическая теория поверхностного натяжения простых тел, представляющая поверхностное натяжение как функцик среднего значения энергии активации самодиффузии. Соотношения, вы текающие из теории, находятся в соответствии с данными эксперимента и

удовлетворяют предельным значениям при $T=0^\circ$ K п $T=T_{ ext{KD}}$

2. Показано, что температурный коэффициент поверхностного натяже ния у чистых простых тел имеет отрицательное значение (исключение могут составлять лишь области температур, близких к точкам фазовых переходов первого рода, сопровождающихся изменением координации частиц). В связи с этим отмеченные в опытах положительные значения $d\sigma / dT$ у меди и железа-армко следует отнести на счет влияния примесей.

3. Основной аппарат теории может быть использован применительно в

телам, образованным разнородными частицами.

Каспийское высшее военно-морское училище им. С. М. Кирова

Поступила

ЛИТЕРАТУРА

1. В. К. Семенченко, Поверхностные явления в металлах и сплавах, Гостех издат, М., 1957.

2. Б. В. Белогуров, Ж. физ. химин. 34, 1960. 4. Дж. В. Гиббс, Термодинамические работы, Гостехиздат, 1950. 4. Л. Л. Кунин, Поверхностные явления в металлах. М., 1955.

5. E. Grüneisen, Handb. Phys., 10, 1926.

THERMODYNAMIC THEORY OF SURFACE TENSION

B. V. Belogurov (Baku)

Summary

A thermodynamic theory of the surface tension of simple bodies has been propose according to which the surface tension is represented as a function of the mean activatio energy of self-difusion. The relations following from the theory are in agreement wit experimental data and satisfy the limiting values for T=0°K and T=T crit. It has bee shown that the temperature coefficient of the surface tension for pure simpl bodies possesses negative values (an exception may be only in the case of the temperature) ture range close to first order phase transitions, accompanied by changes in coordinate tion of the particles).

ИССЛЕДОВАНИЕ МЕХАНИЗМА ОКИСЛЕНИЯ, ГИДРИРОВАНИЯ И ЭЛЕКТРОХИМИЧЕСКОГО ГОРЕНИЯ НА ТВЕРДЫХ КАТАЈИЗАТОРАХ

VI. ОБ АКТИВНЫХ ЦЕНТРАХ И О ВОЗНИКНОВЕНИИ КИСЛОРОДНОГО ПОТЕНЦИАЛА НА УГЛЕ

Ю. А. Ткач и О. К. Давтян

В предыдущих работах [1, 2] было установлено, что в процессе инэкотемпературого каталитического окисления сернистого газа на угле принимает участие только та исть находящегося на немкислорода, которая легко удаляется откачкой под вакуумом из 20°; весь остальной кислород в каталитическом окислении участия не примает. Это указывает на то, что только некоторая часть поверхности угля киястся активной в процессе окисления SO₂. Предыдущие эксперименты позволи определить количество активных окисляющих центров на поверхности укля ин определить количество активных окисляющих центров на поверхности из методом низкотемпературного окисления SO₂. Установлено также, что при мосорбции кислорода на угле возникает положительный потенциал, величина корого зависит от степени заполнения поверхности. По мере увеличения заполнения отенциал увеличивается и доходит до известного предела. Далее было обпаружено, то в определенных условиях количество электрохимически снятого (десорбированного) ислорода эквивалентно количеству кислорода, принявшему участие в каталитическим инзкотемпературном окисления SO₂ на поверхности угля. Это указывает на то, о те активные центры, которые принимают участие в химическом процессе окисления SO₂, являются и электрохимически активными.

В связи с полученными результатами возникли вопросы об однородости и неоднородности активных и неактивных центров и, следовательно, природе поверхностных «окислов» на угле, т. е. являются ли эти «окислы» акими-то определенными окислами или представляют собой целый спектр эмосорбированного кислорода с различной энергией активации хемо-робции и с различной энергией связи хемосорбированных частиц с поверхостью. Далее необходимо выяснить вопрос о зависимости потенциала чектрода от степени заполнения его поверхности хемосорбированным телородом, а также вопрос о переходе хемосорбированных частиц из

стивного в неактивное состояние и обратно.

О. К. Давтяном [3] выдвинуты теоретические положения, что химичетая и электрохимическая активность электрода (катализатора) обусловна количеством вещества, хемосорбированного на активных центрах, а всем хемосорбированным количеством. Кроме того, между частицами, мосорбированными на активных и неактивных центрах, происходит аимный переход посредством миграции по поверхности с преодолением тределенного потенциального барьера. Этот процесс со временем достиет динамического равновесия. На основании этих положений была вывена формула, дающая зависимость между потенциалом электрода (катазатора с хемосорбированным газом) и количеством хемосорбированного активных участках вещества, и формула, определяющая величину аквизу центров в зависимости от предельных потенциалов.

Цель настоящей работы — экспериментально показать существование рехода хемосорбированных частиц из неактивных в активные центры наоборот) на основании изменения потенциала сажевого электрода со теменем после выключения тока катодной или анодной поляризации. элек, экспериментально будет показано, что потенциал электрода дейст-

вительно зависит от количества частиц, хемосорбированных на активны центрах, и, следовательно, подтверждается правильность выведенной н основании этого положения формулы О. К. Давтяна. Кроме того, буде описано экспериментальное определение количества активных центров и методу низкотемпературного окисления сернистого газа для сравнения дапными, вычисленными при помощи указанной формулы.

Исследование процесса перехода хемосор бированного кислорода из неактивных центро в активные и обратно. Сущность экспериментального опре

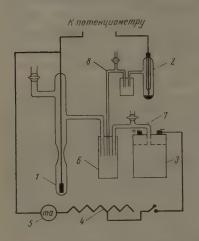
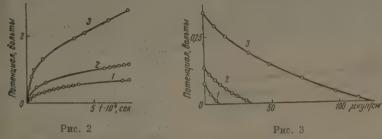


Рис. 1. Схема установки для электрохим ческих измерений: 1— кварцевый сосуд исследуемым электродом; 2— каломел ный электрод (насыщ.); 3— батарен ки лотного аккумулятора; 4— перемени сопротивление для регулировки тока; 5-миллиамперметр; 6— стакан с электрол том (31%-ный раствор серной кислоты воде); 7— сифон с электролитом; 8-сифон с насыщенным раствором КСІ

деления перехода хемосорбированных частиц из неактивных участков активные и обратно заключается в следующем. По нашим предположен ям, потенциал обусловлен величиной хемосорбции на активных участка катализатора, следовательно, изменение потенциала должно указыват на изменение степени заполнения активных центров. Если имеет место и реход хемосорбированных частиц из активных в неактивные центры и о ратно, то при хемосорбции кислорода обычным или электрохимически путем, в первую очередь, должны заполняться активные центры, так ка это, с одной стороны, связано с меньшей энергией активации и, с друго стороны, газ электрохимически может выделяться только на активнь центрах. После прекращения процесса выделения кислорода на повер ности катализатора первоначально хемосорбированные на активных цен рах частицы должны со временем «рассасываться», переходить в неакти ные центры, и отсюда ясно, что первоначальный потенциал со времене должен уменьшаться. При снятии хемосорбированного кислорода такж в первую очередь, освобождаются активные центры. После прекращени процесса снятия на освободившиеся активные центры должны переходи частицы из неактивных участков, и, следовательно, потенциал электро со временем должен увеличиваться.

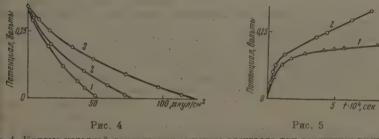
Методика эксперимента. Опыты проводились с применением эле трохимического метода в сочетании с описанной в предыдущей работе [1] вакуумы методикой. В качестве объекта исследования был ваят электрод, приготовленный канальной сажи прессованием во влажном виде под давлением 50 кг/см², с последующ высушиванием п обработкой в вакууме при 600° в течение 12,5 час. Истиниая поверность приготовленного таким образом сажевого электрода, определенная нами по году БЭТ, составляет 98 м²/г. Исследуемый электрод (применялись электроды весом 0,25 до 0,75 г) укреплялся на платиновой проволоке, которая впанвалась в сосуд (см. рис. 1), изготовленный из кварцевой пробопрки с переходом кварц — молибд Перед проведением электрохимических измерений сосуд подпанвался к вакуумы установке, описание которой проводится в предыдущей работе [1], а кварцевая час

уда помещалась в высокотемпературную печь. Производилось обезгаживание ктрода в вакууме при 600° в течение 2,5 час. Затем электрод окислялся чистым породом (под атмосферным давлением) при 25° в течение 2,5 час. После окисления ктрода сосуд векрывался, заполнялся электролитом, и электрод подвергался элект-химическому исследованию. В качестве электролитом менялась 31%-ная 11_8 504, згаженная откачкой в вакууме. Измерительная схема дана йа рис. 1. Электролит



г. 2. Кривые восстановления потенциала сажевого электрода со временем при личных температурах, полученные после выключения тока катодной поляризации: $I-25^\circ,\ 2-50^\circ,\ 3-100^\circ$

z. 3. Кривые катодной поляризации сажевого электрода при различных температурах, ученные после восстановления потенциала соответственно при той же температуре: $1-25^\circ,\ 2-50^\circ,\ 3-100^\circ$



с. 4. Кривые катодной поляризации сажевого электрода при различных темпер...у- t, полученные после восстановления потенциала до одного и того же значения при 100° : I — 0° , 2 — 25° , 3 — 100°

Рис. 5. Кривые восстановления потенциала со временем при 100° электродов: 1 — из бакелитового угля и 2 — сажевого электрода

уда 1 соединялся посредством стакана 6 и сифона 7, наполненных тем же электпитом, с электролитом того же состава батарей кислотного аккумулятора 3. Сила ка, применявшегося для анодной и катодной поляризации электрода, равнялась 5·10-3 и 1·10-2 а. Потенциал сажевого электрода измерялся на потенциометре на ППТВ-1 при помощи вспомогательного каломельного электрода 2, соединенного фоном 8 со стаканом 6. Все значения потенциалов є отнесены к пормальному водонюму электроду.

Результаты эксперимента и их обсуждение, а рисунках приведены кривые двух типов: 1) зависимость потенциала ектрода ϵ (в ϵ) (ось ординат) от количества пропущенного электричества (в $\mu k/cm^2$) (ось абсцисс) (см. рис. 3, 4, 7, 9, 10) и 2) зависимость потенциа ϵ (в ϵ) (ось ординат) от времени τ (в сек. 10^{4}) (ось абсцисс) (см. рис. 2, 5, 8). На рис. 2 приведены кривые восстановления потенциала сажевого ектрода со временем ири 25° (кривая I), 50° (кривая I) и 100° (кривая I), лученные после выключения тока катодной поляризации, проводимой и I00 до нулевого значения потенциала. Приведенные кривые показыют, что после выключения тока катодной поляризации происходит про-

цесс возрастания потенциала с определенной скоростью, которая увеличивается с повышением температуры, и потенциал достигает за одно и то же время ($\tau=21$ час.) тем большего значения, чем выше температура. После восстановления потенциала при температурах 25, 50, 100° проводилась вторичная катодная поляризация при тех же температурах, при которых происходило восстановление. Кривые вторичных катодных поляризаций даны на рис. 3 (кривая I при 25° , кривая I при 100°). Как видно, с поверхности электрода снимается разное количество кисло-

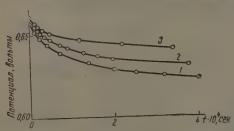


Рис. 6. Кривые падения потенциала сажевого электрода со временем при различных температурах, полученные после выключения тока анодной поляризации: $I-100^\circ$, $2-50^\circ$, $3-0^\circ$

рода в зависимости от температуры; чем выше температура опыта, тем большее количество снятого кислорода.

Во второй серии онытов восстановление потенциала при катодной поляризации при 25° проводилось при одинаковой температуре, равной 100°, до одного и того же значения потенциала во всех трех опытах. Последующее проведение катодной поляризации при разных температурах (рис. 4, кривая 1 при 0°, кривая 2 при 25°, кривая 3 при 100°) также дает

разное количество снимаемого кислорода и тем большее, чем выше температура опыта.

Описанные опыты подтверждают то обстоятельство, что как в процессе снятия хемосорбированного кислорода путем катодной поляризации, так и после прекращения этого процесса кислород из неактивных участков путем миграции на поверхности переходит в активные центры. Скорость процесса миграции увеличивается с повышением температуры.

Так как опыты проводились на непористом электроде, приготовленном из канальной сажи, которая, как известно, из литературы [4, 5], имеет сферические частицы, то фактор диффузии в данном случае не играет роли. Подтверждением этому служит сравнение кривых восстановления потенциала при 100°, приведенных на рис. 5 для пористого электрода из бакелитового угля (кривая 1) и сажевого электрода (кривая 2), которое показывает, что на пористом электроде фактор диффузии замедляет процесс пере-

хода кислорода из неактивных центров в активные.

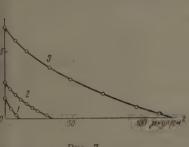
Процесс перехода кислорода из активных участков в неактивные обнаруживается после выделения на поверхности электрода некоторого количества кислорода. Как было отмечено, после прекращения процесса выделения кислорода, который первоначально хемосорбируется на активных центрах, должно происходить «рассасывание» частиц, т. е. переход из активных центров в неактивные, и поэтому первоначальный потенциал со временем должен уменьшаться. Эксперимент, действительно, показывает наличие такого процесса. На рис. 6 даны кривые спада потенциала при различных температурах (кривая 1 при 100°, кривая 2 при 50°, кривая 3 при 0°), полученные после выключения тока анодной поляризации. Кривые показывают, что скорость процесса миграции хемосорбированного кислорода из активных центров в неактивные уменьшается с понижением температуры. Температурный ход, по-видимому, обусловлен в основном эпергией активации миграции.

Экспериментальная проверка формулы, дающей зависимость потенциала электрода от степени заполнения активных центров на угле. Выведенная О. К. Давтяном [3] формула, дающая зависимость между потенциалом электрода и количеством хемосорбированного на активных

ентрах вещества, имеет следующий вид:

$$\varepsilon = \varepsilon_0 - \frac{\varepsilon_0 - \varepsilon'}{\lg 2} \lg \frac{2Q_0}{Q_0 + Q}, \qquad (1)$$

де ε — потенциал электрода при данной степени заполнения, соответстующей определенному количеству кулонов Q; ε_0 — предельный потениал электрода в данном растворе; Q_0 — предельное количество активноу хемосорбированного вещества в кулонах, соответствующее потенциалу ε_0 ; ε' — потенциал электрода при нулевой степени заполнения (Q=0).



25 2 3 10 15

Рис. 7

Рис. 8

нс. 7. Очистка сажевого электрода от кислорода. Кривые последовательных катодых поляризаций: I — первая катодная поляризация (при 25°); 2 — вторая катодная оляризация (при 100°), снятая после восстановления потенциала в течение 40 час. он 100° (см. I на рис. 8); 3 — третья катодная поляризация (при 100°), снятая после восстановления потенциала в тех же условиях (см. 2, на рис. 8)

ис. 8. Очистка сажевого электрода от кислорода. Кривые последовательных восстаювлений потенциала при 100° в течение 40 час.: I — после первой катодной полязации (см. I на рис. 7); 2 — после второй катодной поляризации (см. 2, на рис. 7); 3 — после третьей катодной поляризации (см. 3 на рис. 7)

Согласно этой формуле, если при хемосорбции заполняются только ктивные центры, то потенциал должен закономерно изменяться и дойти о определенного предела ε₀, который соответствует максимальному колиству активных центров на единицу поверхности данного катализатора, вятого в качестве электрода.

Для проверки правильности данной формулы мы должны проводить вмосорбцию газа в таких условиях, при которых процесс перехода хеморбпрованных на активных центрах частиц в неактивные участки проеходит с наименьшей скоростью. Как показали наши эксперименты, ким условиям удовлетворяет проведение электрохимической адсорбции иза при возможно низких температурах и относительно больших потностях тока.

Методика эксперимента. Экспериментальная установка для сиятия ривых заряжения при анодной и катодной поляризации аналогична приведенной присе 1.
Применявшийся при исследовании сажевый электрод подвергался электрохимиче-

Применявшийся при исследовании сажевый электрод подвергался электрохиминеой очистке от имеющегося на нем кислорода путем многократного сочетания катодой поляризации с последующим восстановлением потенциала в течение определенного
мемени (рис. 7. 8). Катодная поляризация электрода первый раз (рис. 7. кривая 1)
мензводилась при 25°. Затем, после выключения тока, происходил процесс восстановния потенциала при 100° в течение 40 час. (рис. 8, кривая 1). Вторичная катодная
мляризация проводилась при 100° (рис. 7, кривая 2). После выключения тока потенмал за то же время, при той же температуре восстанавливается до значительно
меньшей величины (рис. 8, кривая 2), чем в первый раз. Катодная поляризация,
моведенная в третий раз, при той же температуре (рис. 7, кривая 3) показывает
меньшение количества снимаемого кислорода. Проведенный после этого в тех же ус-

ловиях процесс восстановления потенциала (рис. 8, кривая 3) свидетельствует опрактически полной очистке сажевого электрода от имеющегося на нем кислорода. После очистки сажевого электрода от кислорода описанным способом проводилась анодная поляризация электрода при различных температурах и плотностях тока.

Результаты эксперимента и их обсуждение-В результате проведенных опытов были получены анодные кривые заряжения при 0 и 100° и при различных плотностях тока, равных 1,06·10⁻⁹

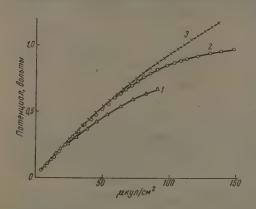
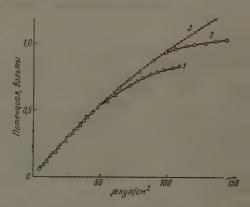


Рис. 9. Кривые анодной по ляризации сажевого электрода при 100° и разных плотности тока: 1— при плотности тока: 1,06 · 10⁻⁹ a/cм²; 2—при плотности тока 4,41 · 10⁻⁸ a/cм² 3—вычисленная по формуле (1

и $1,41\cdot 10^{-8}$ a/cm^2 , приведенные на рис. 9 и 10. Для сравнения на этих же рисунках даются кривые, полученные в результате вычислений по формуле (1); данные вычислений на этих кривых отмечены крестиками. Как видно из рис. 9 и 10, при 100° совпадение участка экспериментальной кривой с

Рис. 10. Кривые анодной поляризации сажевого электрода при 0° и разных плотностих тока: I — при плотности тока $1,06 \cdot 10^{-9} a/c m^2$; 2 — при плотности тока $1,41 \cdot 10^{-8} \cdot a/c m^2$; 3 — вычисленная по формуле (1)



вычисленной кривой увеличивается с увеличением плотности тока; на рис. 9 кривая I соответствует плотности тока $1,06\cdot10^{-9}$ a/c м² и кривая $2-1,41\cdot10^{-8}$ a/c м². Такое увеличение интервала совпадения экспериментальной и теоретической кривых объясняется тем, что при большой плотности тока в течение сравнительно малого времени хемосорбируется большое количество кислорода, которое не успевает перейти в неактивные участки, тогда как при малой плотности тока для такого перехода имеется достаточно времени.

Как было показано, скорость миграции хемосорбированных частиц из активных центров в неактивные уменьшается при понижении температуры (см. кривые на рис. 2 и 6). Из этого следует, что с понижением температуры

опыта экспериментальная кривая еще в большей степени должна совпадать с теоретической кривой. Действительно, кривая I (рис. 10), полученная при 0° и илотности тока $1.06 \cdot 10^{-9} \ a/cm^2$, совпадает с теоретической кривой на большем участке, чем соответствующая кривая, полученная при той же плотности тока, но при 100° (рис. 9, кривая I). Повышение плотности тока при 0° до $1.41 \cdot 10^{-8} \ a/cm^2$ (рис. 10, кривая I) дает почти полное совпадение экспериментальной и теоретической кривых.

Определение числа активных центров на поверхности сажи. Согласно формуле (1) предельное количество вещества, хемосорбированного на активных центрах поверхности рассматриваемого катализатора, может быть определено следующим выра-

жением:

$$Q_0 = \frac{Q}{2 \cdot 10^{-0.301 \, \Delta \varepsilon / \Delta \varepsilon} - 1} \,, \tag{2}$$

где

$$\Delta \ \epsilon = \epsilon_0 - \epsilon; \quad \Delta \ \epsilon' = \epsilon_0 - \epsilon'.$$

При помощи этой формулы можно определить количество активных центров, если известны ε_0 , ε' и одно из значений ε при соответствующем Q. Из кривых анодной поляризации кислорода на сажевом электроде, приведенных на рис. 9 и 10, можно определить все указанные величины. В результате вычислений при помощи уравнения (2) было получено значение Q_0 , равное 131,64 $\mu k/c m^2$. Определенное отсюда число атомарного кислорода, принимаемое за число активных центров, составляет 4,107·1018

на 1 м² поверхности сажи.

В предыдущей работе [1] была показана возможность определения числа активных центров на поверхности обычного древесного активированного угля методом низкотемпературного окисления сернистого газа по предельному количеству окисленного продукта в виде SO₃. Представляло интерес определить этим же методом число активных центров на саже и сравнить найденное значение с вычисленным по формуле (2). Сущность метода низкотемпературного окисления SO2 заключается в следующем. Как показали наши исследования [1], на поверхности различных катализаторов, в частности на угле, при низких температурах (например, комнатной) адсорбция сернистого ангидрида в присутствии кислорода сопровождается частичным его окислением с образованием устойчивого поверхностного соединения. При отсутствии в процессе окисления водяных паров это поверхностное соединение представляет собой SO3 и может быть отделено от поверхности катализатора химическим путем (отмывание в кипящей воде). Количество окисленного продукта SO3 увеличивается с увеличением времени окисления и достигает некоторого предельного значения, т. е. каталитический процесс происходит на определенном количестве активных центров. Так как каждая молекула окисленного продукта в виде SO3 соответствует хемосорбированной молекуле SO2 на активном центре (представляющем собой хемосорбированный на угле кислород), то, зная предельное количество окисленного продукта, можно знать общее число активных центров на поверхности катализатора.

Опыты по низкотемпературному окислению SO₂ производились в вакуумной установке, описанной в предыдущем сообщении [1]. Методика определения предельного количества окисленного продукта в виде SO₃ при низкотемпературном окислении сернистого газа заключалась в следующем. Сажевые таблетки, полученные таким же путем, как и применявшиеся при электрохимическом исследовании сажевые электроды, описанные в первом пункте настоящего сообщения, подвергались обработке в вакууме при 600° в течение 2,5 час. После охлаждения до 25° сажевые таблетки

приводились в соприкосновение с кислородом (предварительного осущенным жидким воздухом) и сернистым газом, находящимися при одинаковых парциальных давлениях, равных 300 мм рт. ст. После проведения процесса окисления при 25° в течение опредсленного времени производились де-

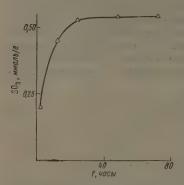


Рис. 11. Зависимость количества окисленного продукта в виде SO₃, полученного при низкотемпературном окислении SO₂ на саже, от времени окисления

сорбция газов и определение окисленного продукта на сажевых таблетках химическим путем (отмывание в кипящей воде).

Результаты опытов по описанной методике приведены на рис. 11, где по оси ординат даны количества окисленного продукта SO₃ в ммоль/г, а по оси абсцисс время окисления в часах. Полученное по данной кривой предельное количество окисленного продукта в виде SO₃ составляет 0,5464 ммоля/г, что соответствует количеству кислорода, принявшему участие в каталитическом процессе, равному $107,60 \, \mu k / c M^2$. Найденное отсюда число атомарного кислорода, принимаемое ва число активных центров, равно 3,358. · 10¹⁸ на 1 м² поверхности сажи. Из сравнения полученной величины по методу низкотемпературного окисления сернистого газа и вычисленной поформуле (2), т. е. $4,107 \cdot 10^{18}$ на 1 M^2 , видно, что совпадение по-

лучаемых величин вполне удовлетворительно. Это подтверждает наличие соответствия между химически и электрохимически активным кислородом на поверхности сажи.

Выводы

1. Экспериментально показано существование перехода хемосорбированного на поверхности сажевого электрода (катализатора) кислорода из неактивных в активные центры п обратно посредством миграции по поверхности до установления динамического равновеспя. Установлено, что скорость миграции увеличивается с повышением температуры.

2. Экспериментально подтверждена для случая хемосорбции кислорода на сажевом электроде правильность формулы О. К. Давтяна, дающей зависимость потенциала электрода от степени заполнения активных центров хемосорбированным веществом. Этим самым подтверждается выдвинутое положение о том, что потенциал электрода обусловлен не хемосорбированным газом вообще, а электрохимически (и химически) активным хемосорбированным газом, который составляет некоторую часть общего количества адсорбированного газа.

3. По методу низкотемпературного окисления SO_2 было определено количество активных центров на поверхности сажи, которое составляет $3.358 \cdot 10^{18}$ на $1 \, \text{м}^2$. Совпадение этой величиныс величиной $4.107 \cdot 10^{18}$ числа активных центров на $1 \, \text{м}^2$, полученной вычислением при помощи формулы О. К. Давтяна, является вполне удовлетворительным. Эти данные также подтверждают наличие соответствия между химически и электрохимически активным кислородом на саже.

Одесский Государственный университет им. И. И. Мечникова

Поступила 4.IV. 1960

ЛИТЕРАТУРА

- FO. К. Давтян и Ю. А. Ткач, Ж. физ. химии, 35, 992, 1961. О. К. Давтян, Б. А. Манакин, Э. Г. Мисюк, Ю. Н. Полищук, Ж. физ. химии, 35, 1186, 1961. О. К. Давтян, Ж. физ. химии, 35, 2582, 1961. В. В. Кельцев и П. А. Теснер, Сажа— свойства, производство и при-менение, Гостехиздат, 1952. С. С. Воюцкийи С. И. Рубина, Успехи химии, 21, 84, 1952.

STUDIES ON THE MECHANISM OF OXIDATION, HYDROGENATION AND ELECTROCHEMICAL COMBUSTION ON SOLID CATALYSTS.

VI. CONCERNING THE ACTIVE CENTERS AND THE APPEARANCE OF THE OXYGEN POTENTIAL ON CARBON

Yu. A. Tkach and O. K. Davtyan (Odessa)

Summary

The surface migrational transition of chemisorbed oxygen on a carbon black elecode (catalyst) surface from inactive to active centers and vice versa until establishment dynamic equilibrium has been experimentally demonstrated. The rate of migration as found to increase with the temperature. The validity of Daytyan's formula correlating e electrode potential and degree of coverage of the active centers by the chemisorbed abstance has been confirmed experimentally. This gives proof of the proposal that the ectrode potential is due not to the chemisorbed gas in general but to electrochemically nd chemically) active chemisorbed gas which forms only part of the total amount of is adsorbed. The amount of active centers on the carbon black surface was determined y the low temperature oxidation of ${\rm SO}_2$. The value found $3.358 imes 10^{18} \, {\rm per} \, m^2$ is in tisfactory agreement with the value 4,407 · 1018 per m² calculated with the aid of Davan's formula. These data also confirm the existence of a relationship between the emically and electrochemically active oxygen on carbon black.

проблема упорядоченности и неупорядоченности энергии в химической термодинамике. I

Н. И. Кобозев

Развитие термодинамики привело к необходимости, наряду с частными видами энергии — тепловой, световой, электрической и пр., различать две ее общие формы — с в о б о д н у ю и с в я з а н н у ю — по терминологии Гельмгольца. Уравнение Гиббса — Гельмгольца устанавливает соотношение между изменением полной, свободной и связанной энергиями процесса: *

$$\Delta U_v = \Delta F_v + T \Delta S_v \text{ или } \Delta U_p = \Delta F_p + T \Delta S_p. \tag{1}$$

В дальнейшем будут рассматриваться только термодинамически разрешенные процессы перехода исходных тел A при стандартных концентрациях или давлениях (1 моль/л, 1 амм) в тела B при тех же стандартных условиях при температуре T. Таким образом, для рассматриваемых процессов по условию

$$\Delta F_v < 0; \quad \Delta F_v < 0.$$
 (2)

Источником свободной энергии, т. е. максимальной работы химического процесса, может являться либо внутренняя энергия молекул, либо энергия среды, либо то и другое вместе. Соответственно с этим возможны три термодинамических класса химических реакций:

I класс:
$$\Delta U < 0$$
; $\Delta S < 0$; $\Delta F < 0$ (по условию);
$$\Delta F_{\rm u} = \Delta U_{\rm b} - T \Delta S. \tag{3}$$

Здесь источником свободной энергии процесса является уменьшение внутренней энергии системы ΔU , η -я часть которой способна при обратимом изотермическом проведении процесса выделиться в виде свободной энергии ΔF или работы $A_{\text{манс}}$, а $(1-\eta)$ -я часть — в виде обратимого тепла $T\Delta S$ (см. рис. 1, a).

II класс:
$$\Delta U>0;~~\Delta S>0;~~\Delta F<0~~$$
 (по условию); $\Delta F=T\Delta S-\Delta U,$

Здесь источником свободной энергии является энергия среды получаемая системой в виде обратимого тепла $T\Delta S$, η -я часть которого выделяется в виде свободной энергии ΔF или работы $A_{\rm Marc}$, а $(1-\eta)$ -я

^{*} Величины с индексом v обозначают изохориме, а с индексом p — изобарные изменения функций. Таким образом, Δ U_p — ΔH . Изменение всех величин берется в термодинамической системе знаков: ΔU , ΔS , ΔF и представляет изменения соответ ствующих функций при да и и о й температуре либо при постоянном объеме и стандартных концентрациях c=1 моль/л (для ΔF_p), либо при стандартных парциальных давлениях p=1 amm (для $\Delta F_p=\Delta Z$). При нашем анализе будем пользоваться ве личиной изменения изохорного потенциала, т. е. изменения свободной энергии ΔF наиболее просто связанной с максимальной работогой процесса: $A_{\rm make}$ — ΔF . Без суще ственных изменений эти рассуждения могут быть распространены и на ΔZ .

масть преобразуется во внутреннюю энергию продукта реакции ΔU (см.) ис. 1, δ).

III класс: $\Delta U < 0$; $\Delta S > 0$; $\Delta F < 0$ (по условию);

$$\Delta F = \Delta U + T \Delta S. \tag{5}$$

Здесь в свободную эпергию переходит и внутренняя эпергия преврадающейся системы ΔU и поглощаемое из внешней среды обратимое тепто $T\Delta S$ (см. рис. 1, s).

Источником свободной энергии, т.е. работы химического процесса, могут быть только положительные слагаемые в правой части

выражения для ΔF , как это отоб-

ражено в уравнениях (3)— (5). Если держаться формального иббсовского определения ΔU , ΔF , ΔS как характеристических фунций— потенциалов с определенными свойствами, то можно избежать вопроса о физическом разграничении между «свободной» «связанной» энергией. Но постольку самопроизвольный химиче-

 1-ый класе реакций
 II-ой класе реакций
 III-ой класе реакций

 4U
 ТАS

 4F
 TAS

 4F
 TAS

 4F
 TAS

 4F
 TAS

жий процесс, протекающий обратимо и изотермически, всегда может слукить источником реальной работы $A=-\Delta F$, то метод функций не снимает и не лишает плодотворности гельмгольцовскую идею о разделеим энергии на свободную и связанную. Однако это разделение не являетя достаточно отчетливым. Обычное определение свободной энергии как нергии, способной превращаться в «полезную» работу в резульсате обратимого и изотермического проведения процесса, представляется недостаточным, так как при этом происходит замена одного понятия («свободы» энергии) другим («полезностью» работы), которое также требует определения. Дать такое определение в общем виде едва ли возможно, так как «полезность» работы неразрывно связана с условиями эксперимента, три котором она используется, в первую очередь — с соотношением между масштабом того мира, в котором действует экспериментатор, и величиной получаемой работы. Многие, даже макроскопические виды работ, вроде механического труда насекомых, лежат настолько ниже пространственно-энергетического масштаба нашего мира, т. е. настолько мало меняют его энергетическое состояние, что для себя мы их не может отнести к категории «полезной» работы. Поэтому для определения «свободной энертии» и «полезной работы» требуются более строгие критерии.

Векторное изображение термодинамических рункций. Как известно, энергия является скалярной величиной, с. е. она складывается по законам скалярной алгебры, и сам закон сохранения энергии выражает скалярное сложение отдельных видов и коли-

честв энергии.

Однако в соответствующем пространстве функциям полной, свободной и связанной энергий могут быть сопоставлены определенные векторы, с. е. функции, которые будут складываться по закону сложения векторов, геометрически— при одновременном скалярном сложении соответствую-

цих им энергий. Задача ставится так, чтобы найти такие функции, которые бы в избранном пространстве являлись градиентами потенциальных функций ф_U, p_F и ф_{TS}, имеющих размерность энергии и связанных с полной, свободной

и связанной энергиями процесса.

Такой постановкой мы ограничиваем свое исследование случаем потенциального безвихревого поля, для которого

Известно, что скалярной потенциальной функции ф всегда можно сопоставить вектор grad ф, который определяется из соотношения

$$d\varphi = \operatorname{grad} \varphi \cdot d\mathbf{r} = \left(\mathbf{k} \frac{\partial \varphi}{\partial x} + \mathbf{j} \frac{\partial \varphi}{\partial y} + \mathbf{1} \frac{\partial \varphi}{\partial z}\right) \left(\mathbf{k} dx + \mathbf{j} dy - \mathbf{1} dz\right), \tag{7}$$

где k, I, j — единичные векторы (орты), указывающие направление осей, dr — вектор элементарного смещения, который характеризуется второй скобкой в приведенном уравнении и, следовательно, равен

$$d\mathbf{r} = \mathbf{k} \, dx + \mathbf{j} \, dy + \mathbf{l} \, dz; \tag{8}$$

отсюда получим

grad
$$\varphi = \nabla \varphi = \left(\mathbf{k} \frac{\partial}{\partial x} + \mathbf{j} \frac{\partial}{\partial y} + \mathbf{l} \frac{\partial}{\partial z} \right) \varphi,$$
 (9)

где вектор у, выраженный скобкой перед скалярной величиной ф, является не множителем, а оператором, выражающим указанное действие над скаляром ф. Нужно отметить, что любой функции, дифференциал которой по соответствующим переменным является полным дифференциалом, формально может быть сопоставлен вектор grad ф в системе тех же переменных, выражаемых уравнением (9). Поскольку термодинамические функции ΔU , ΔF и ΔS — характеристические функции и их дифференциалы есть полные дифференциалы, то им могут соответствовать определенные функцип, которые будут градиентами этих потенциальных функций, т. е. векторами в избранном пространстве.

Приведенные основные определения делают возможным отыскание таких условных векторных величин (условных в том смысле, что они не будут относиться к обычному пространству), которые помогли бы с новой стороны уяснить внутреннюю связь между изменениями термодинамических функций при химическом процессе. Эта задача аналогична сопоставлению потенциальным функциям, образующим систему эквипотенциальных поверхностей, поля соответствующих им градиентов, удовлетворяющих условию потенциального поля (6). Рассмотрение выражения кинетической энергии массы m, двигающейся со скоростью v, дает пример такой операции (10), которая позволяет перевести скаляр кинетической энергии в вектор скорости у или импульса р, помноженные на соответствующие скаляры:

$$\sqrt[4]{\frac{mv^2}{2}} = \left(\frac{m}{2}\right)^{1/2} \mathbf{v} = \frac{1}{(2m)^{1/2}} \mathbf{p}. \tag{10}$$

Правомерность применения аналогичной операции к термодинамическим функциям ΔU , ΔF и $T\Delta S$ для получения соответствующих векторов должна быть подтверждена согласованностью этой операции с первым и вторым началом термодинамики.

Представим величины термодинамических функций как скалярные произведения соответствующих им векторов, которые определим из соот-

ношения *:

$$\Delta U = (\mathbf{\Delta}\mathbf{U}^{1/2} \cdot \mathbf{\Delta}\mathbf{U}^{1/2}); \ \Delta F = (\mathbf{\Delta}\mathbf{F}^{1/2} \cdot \mathbf{\Delta}\mathbf{F}^{1/2}); \ T\Delta S = \{(\mathbf{T}\mathbf{\Delta}\mathbf{S})^{1/2} \cdot (\mathbf{T}\mathbf{\Delta}\mathbf{S})^{1/2}\}. \ (11)$$

Для краткости обозначим: вектор полной энергии $\Delta \mathbf{U}^{^{1/_2}}$ — через и-вектор, вектор свободной энергии $\Delta \mathbf{F}^{1/2}$ — через \mathbf{f} -вектор, вектор связанной энергии $(T\Delta S)^{1/2}$ — через g-вектор. Тогда

$$\Delta U = (\mathbf{u} \cdot \mathbf{u}); \quad \Delta F = (\mathbf{f} \cdot \mathbf{f}); \quad T \Delta S = (\mathbf{g} \cdot \mathbf{g}).$$
 (12)

^{*} Рациональность именно такого выбора векторов, сопоставляемых термодинамическим функциям, определяется тем, что при соблюдении условия ортогопальности (декартовы координаты) квадрат каждого вектора равен соответствующей энергии, а сумма этих квадратов (т. е. энергий) удовлетворяет уравнению Гиббса Гельмгольца (подробней см. ниже).

Будем откладывать (см. рис. 2) отрезки вектора f по оси y, направлене которой характеризуется единичным вектором j, а отрезки вектора — по оси x, направление которой характеризуется единичным вектором т. е. положим

$$\mathbf{f} = \mathbf{j} \cdot \Delta F^{1/2}; \qquad \mathbf{g} = \mathbf{k} \left(T \Delta S \right)^{1/2}. \tag{13}$$

Так как у всех самопроизвольно идущих процессов $\Delta F < 0$, т. е. нешняя среда увеличивает, а реагирующая система уменьшает запас вободной энергии, то вектор f будет иметь мнимое значение. Векторы одной энергии и и связанной g будут иметь мнимое или действительное

мачение в зависимости от знака ΔU и ΔS : и Π класса реакций они будут иметь мниме значения, для Π класса — действительме, для $\Pi\Pi$ — Π мнимое Π Π — действитьное Π .

Векторное сложение векторов f и g приводит замыкающему вектору P, который будем складывать в направлении, характеризующеми единичным вектором r:

$$\mathbf{P} = \mathbf{r} \cdot \mathbf{p} = \mathbf{f} + \mathbf{g} = \mathbf{j} \cdot \Delta F^{1/2} + \mathbf{k} (T \Delta S)^{1/2}, (14)$$

куда

$$p^2 =$$

$$\mathbf{P}^{2} = \mathbf{j}^{2} \cdot \Delta F + 2\mathbf{j} \cdot \mathbf{k} \cdot \Delta F^{4/2} (T \Delta S)^{3/2} + \mathbf{k}^{2} (T \cdot \Delta S), \tag{15}$$

Считая, что выбранные единичные векторы бразуют ортогональную систему, т. е.

$$r^2 = j^2 = k^2 = 1; (j \cdot k) = 0,$$



Рис. 2

лучим

$$P^2 = \Delta F + T \Delta S = \Delta U. \tag{16}$$

Следовательно, вектор P можно отождествлять с вектором полной цергии **

 $\mathbf{P} = \Delta \mathbf{U}^{1/2} = \mathbf{r} \cdot \Delta U^{1/2} = \mathbf{u}, \tag{17}$

* Мнимость векторов f, g, u обусловливается принятой системой знаков и не имеет ачения для дальнейших рассуждений.

** Для проводимых рассуждений конкретный вид потенциальных функций $\varphi_{U_i} \varphi_F$ φ_S не существен. По они, во всяком случае, должны иметь размерность энергии, следовательно, быть линейно связанными с ΔU , ΔF и $T\Delta S$. В принятом пространве (рис. 2) $d\varphi / dx$ изображает производную соответствующей потенциальной функци по длине соответствующего вектора u, f или g. Следовательно, например,

$$dr = d \left(\Delta U^{1/2} \right) = \frac{1}{2} \frac{d\Delta U}{\Delta U^{1/2}}$$

аналогично для ΔF и $T\Delta S$). Отсюда

$$d\varphi_U = dr \cdot \Delta U^{1/2};$$

да

$$d\Phi_U = \frac{1}{2} d\Delta U,$$

суда

$$\varphi_U = \frac{1}{2} \Delta U + c$$

налогично для ϕ_F и ϕ_S). Таким образом, изменение потепциальной функции, грапент которой дается уравнением (9), является линейным относительно изменения мной, свободной или связанной энергий при химическом процессе. где r (единичный вектор вектора u) связан следующим соотношением c ортами j и k:

$$\mathbf{r} = \mathbf{k} \cos \alpha + \mathbf{j} \cos \beta, \tag{18}$$

откуда, учитывая условие ортогональности,

$$\mathbf{r}^2 = \mathbf{k}^2 \cos^2 \alpha + [2\mathbf{k} \cdot \mathbf{j} \cos \alpha \cdot \cos \beta + \mathbf{j}^2 \cos^2 \beta = 1]$$

(здесь а и в — углы между единичным вектором и ортами).

Таким образом, векторная сумма векторов $\hat{\mathbf{f}}$ и \mathbf{g} дает вектор полной энергии \mathbf{u} , а скалярная сумма их квадрагов приводит к уравнению Гибб-са — Гельмгольца. Можно видеть, что, независимо от действительного или мнимого значения векторов \mathbf{u} и \mathbf{g} (при всегда мнимом значении вектора \mathbf{f}), система этих векторов всегда будет удовлетворять этому уравнению. Этим доказывается, что векторы, сопоставляемые термодинамическим функциям ΔU , ΔF и $T\Delta S$, удовлетворяют обоим началам термодинамики.

Векторный характер функций $\Delta U^{1/2}$, $\Delta F^{1/2}$ и $(T\Delta S)^{1/2}$ наглядно видениз того, что только их геометрическое, но не скалярное сложение удо-

влетворяет уравнению Гиббса — Гельмгольца.

По правилам векторного сложения вектор и будет представлять замыкающую любой траектории изображающей точки в избранном пространстве, т. е. не будет зависеть от пути процесса. Таким образом, это пространство имеет свойство консервативного силового поля. Потенциальный характер этого термодинамического поля следует также из того, что

$$\operatorname{rot} \cdot \operatorname{grad} \varphi_{U} = \mathbf{r} \left[\left(\frac{\partial \Delta U}{\partial \Delta F} \right)_{T \Delta S} + \left(\frac{\partial \Delta U}{\partial (T \Delta S)} \right)_{\Delta F} \right] = 0. \tag{19}$$

Рассмотрим некоторые основные свойства системы термодинамических

векторов и, f и g.

или

Прежде всего отметим, что вектор и не обращается в нуль, если скалярная величина $\Delta U=0$. Это связано с тем, что величина ΔU выражается с к а л я р н о й суммой (— ΔF) и ($\pm T\Delta S$), а вектор и представляет векторную сумму векторов f и g и выражается комплексной величиной

 $\mathbf{u} = \mathbf{k} \left(T \cdot \Delta S \right)^{1/z} + i \mathbf{j} \Delta F^{1/z} \qquad (\text{при } \Delta S > 0)$ (20)

$$\mathbf{u} = i \left[\mathbf{k} \left(T \Delta S \right) + \mathbf{j} \Delta F^{1/2} \right] \qquad \text{(mpm } \Delta S > 0).$$

Поэтому вектор ${\bf u}$ обращается в нуль только при $\Delta F^{^{1/2}}=(T\Delta S)^{^{1/2}}=0$, в то время как скаляр ΔU обращается в нуль при $T\Delta S=-\Delta F$ и при $T\Delta S=\Delta F=0$. К тому же результату можно прийти, изобразив комплексные величины через круговые координаты. Соотношения же между скалярными произведениями соответствующих векторов $({\bf u}\cdot {\bf u}), ({\bf f}\cdot {\bf f})$ и $({\bf g}\cdot {\bf g})$ всегда будет удовлетворять уравнению Гиббса — Гельмгольца.

Если взять скалярное произведение векторов u, f и g, то получим:

для I класса реакций

$$(\mathbf{u} \cdot \mathbf{u}) = i^2 u^2 = -\Delta U, \tag{20a}$$

$$(\mathbf{f} \cdot \mathbf{u}) = f \cdot u \cdot \cos \beta = -\Delta F \quad (\text{так как } \cos \beta = f/u \text{ in } f^2 = i^2 \Delta F), \quad (206)$$

$$(\mathbf{g} \cdot \mathbf{u}) = \mathbf{g} \cdot \mathbf{u} \cdot \cos \alpha = -T\Delta S = -Q_{\mathrm{Ofpat}}$$
 (так как $\cos \alpha = \mathbf{g}/\mathbf{u}$ и

$$g^2 = i^2 T \Delta S). \tag{20a}$$

для II класса реакций

$$u \cdot (\mathbf{u} \cdot \mathbf{u}) = u^2 = \Delta U, \tag{21a}$$

$$(\mathbf{f} \cdot \mathbf{u}) = f \cdot u \cdot \cos \beta = -\Delta F \tag{216}$$

(tak kak $\cos \beta = |f|/|u|$ is $f^2 = i^2 \Delta F$)

$$(\mathbf{g} \cdot \mathbf{u}) = \mathbf{g} \cdot \mathbf{u} \cdot \cos \alpha = T \Delta S = Q_{\text{ofp}}$$

(tak kak
$$\cos \alpha = g/u$$
 m $g^2 = T\Delta S$). (21b)

Можно видеть, что химическая работа— ΔF имеет здесь то же выраение, что и механическая работа, представляющая скалярное произедение вектора силы на вектор пути. Это позволяет рассматривать одинод векторов, напр. векторы fug как условные «термодинамические пути» ревращающейся системы, а вектор и как условную «термодинамическую илу», действующую на этих путях. Скалярное произведение и на f, же как скалярное произведение обычной силы на путь, дает работу имического превращения $A_{\rm Makc} = -\Delta F$ (20б), (21б), эквивалентную механике уменьшению потенциальной энергии при самопроизвольно ротекающем процессе.

Поскольку «сила» и на «пути» f способна произвести работу, т. е. наравленное перемещение макроскопического тела против действующего а него поля (например, поля тяготения), то вектор «пути» f должен быть полне упорядоченным, т. е. точно ориентированным. Это — в е к т о рый путь термодинамической системы. Так как термодинамические истемы относятся к тем, у которых связи не зависят от времени, то гацильтонова функция H_Γ для них совпадает с полной энергией, выражаясь уммой потенциальной и кинетической энергий:

$$\Delta H_{\Gamma} = \Delta \Pi + \Delta K \tag{22}$$

К — изменение кинетической, а ΔΠ — потенциальной энергий), чему термодинамике соответствует уравнение Гиббса — Гельмгольца

$$\Delta U = \Delta F + \Delta G$$

 $\text{де } \Delta G = T \Delta S = Q_{\text{ofp}}).$

Следовательно, скалярное произведение «силы» и на «путь» *G* в мехаческом смысле эквивалентно изменению «кинетической энергии» при оцессе и выражается в виде получаемого или отдаваемого системой братимого тепла («термодинамическое трение»):

$$(\mathbf{u} \cdot \mathbf{g}) = \Delta K = \Delta G = \pm Q_{\text{obp}}. \tag{23}$$

го соогношение показывает, что «путь» g в противоположность «пути» f вляется псупорядоченным, т. е. не имеет постоянной направленности избранном пространстве. Это—броуновский путь термодинамической истемы. Поэтому действие «силы» и на этом «пути» дает не макроскопискую работу, а сумму живых сил большого числа частиц, дезориентиванных в пространстве, т. е. тепло. Таким образом, «термодинамиские пути» f и g образуют систему из вполне ориентированного (уповраненного) и дезориентированного (неупорядоченного) векторов.

Для изображения системы таких векторов существенно, что требоваже первого закона термодинамики не определяет направления вектора олной энергии и и ограничивается лишь тем, чтобы скалярная величина вадрата этого вектора u^2 выражала изменение полной энергии при химиеском процессе ΔU и оставалась для данного процесса постоянной. ледовательно, первый закон будет оправдываться для всех радиусоввекторов окружности с радиусом u. Направление же вектора $\mathbf u$ (угол $\mathbf a$ на рис. 2) определится $\mathbf b$ то $\mathbf p$ ы м началом термодинамики, $\mathbf r$. е. соотношением между ΔF и $T\Delta S$. Это направление определяется относительно векторов $\mathbf f$ и $\mathbf g$; поэтому все соотношения, $\mathbf b$ том числе скалярное выражение первого и второго начал термодинамики $\mathbf b$ виде уравнения (1), останутся $\mathbf b$ силе при повороте системы векторов на рис. 1 вокруг ориентированного $\mathbf f$ -вектора. При этом вектор $\mathbf g$, оставаясь перпендикулярным $\mathbf k$

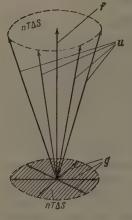


Рис. 3

вектору свободной энергии, будет вращаться, заполняя площадь радиусом д, равную

$$\pi g^2 = \pi T \Delta S, \tag{24}$$

пропорциональную изменению энтропии ΔS при данном химическом процессе. Вектор свободной энергии будет оставаться перпендикулярным к площади этого круга и постоянно направленным, а любая составляющая конуса, имеющего своей вершиной точку соединения \mathbf{f} -и \mathbf{g} -векторов и основанием энтропийную площадь $\pi T \Delta S$, выразит вектор полной энергии \mathbf{u} (см. рис. 3). Вектор \mathbf{g} изобразится любым радиусом энтропийной площади $\pi T \Delta S$, вращающимся в любом направлении в пределах угла 2π . Это значит, что вектор «пути» \mathbf{g} , образующий тепловую, кинетическую составляющую процесса, будет вполне дезориентирован на энтропийной площади: конец этого вектора будет совершать броуновское движение в виде

большого числа Z элементарных векторных пробегов од в пределах этой площади, а замыкающий вектор этих отдельных пробегов в конечном состоянии системы будет равен g. По уравнению броуновского движения

$$g^2 = T\Delta S = Z\delta g^2 = Z\delta (TS), \tag{25}$$

т. е. полное изменение связанной энергии от конечного к начальному состоянию системы равно алгебраической сумме* элементарных энергий.

Таким образом, если предоставить осуществиться химическому процессу, например, с уменьшением полной энергии на ΔU , с возрастанием энтропии на ΔS и с уменьшением свободной энергии на ΔF , то какие бы промежуточные стадии ни проходила система, концы векторов, замыкающих все элементарные δu -, δf - и δg -векторы, окажутся в конечном состоянии системы соответственно на расстоянии u, f и g от исходной точки, причем вектор и выразится образующей конуса энергии (см. рис. 3), g — радиусом его основания и f — его высотой. Соотношение же между ними будет удовлетворять уравнению Гиббса — Гельмгольца. При умень шении изменения энтропии ΔS и соответственно «пути» g, τ . е. при сужении основания конуса, вектор полной энергии и будет стремиться к вектору свободной энергии f и изменение полной энергии ΔU — к изменению свободной энергии f и изменение полной энергии f побоса — Гельмгольца.

При таком изображении ясно выступает особенность свободной энергии по сравнению с полной и связанной, а именно: только вектор свободной энергии сохраняет постоянное направление в избранном пространстве, в чем и выражается направленность всякого самопроизвольного процесса. Векторы

^{*} Алгебраической потому, что элементарный вектор од может иметь действительное и мнимое значения.

е полной энергии и энтропии не имеют постоянного направления и пеемещаются: g — по площади энтропийного круга, а u — по поверхности

онуса энергии.

 Π риведенная формула имеет преимущество перед определением ΔF ак «полезной» работы, так как не зависит от выбранного масштаба дейтвительности: любая энергия Е, выражаемая постоянно направленным ектором grad ϕ_E , есть свободная энергия, т.е. возможная работа*.

Рассмотренный вид пространства, изображенный на рис. 2, обладает войством потенциального поля, как и прежний, т. е. для него справедлио соотношение (6). Однако в этом пространстве изображающая точка двичется не по координатной плоскости f - g (или j - k), а по поверхности конуса энергии», которая, собственно, и обладает указанным свойством отенциального поля: какой бы путь ни описала изображающая точка о этой поверхности между началом и любой точкой энтропийной окружости (т. е. основания конуса), замыкающий вектор полной энергии вобразится вектором $\Delta \mathbf{U}^{1/2}$, представляющим составляющую конуса. ути изображающей точки, лежащие вне этой поверхности, термодинамиески запрещены для данной реакции как не удовлетворяющие уравнеию Гиббса — Гельмгольца и лежащие вне потенциального поля**. уменьшением энтропийного вектора д поверхность конуса будет уменьпаться и область возможного движения изображающей точки будет соращаться. В пределе при $\Delta S = 0$ эта область превратится в нуль, т. е. вижение этой точки приобретает строго направленное движение вдоль ектора f.

Как видно, соотношение между изменением свободной и связанной вергиями есть частный случай проблемы упорядоченности и неупорядоенности, которая с созданием кибернетики приобрела общее значение

Поэтому закономерно распространить эти категории на энергию и, гсюда, на химическую термодинамику. На основе нашего анализа можо сказать, что свободная энергия это — принципиально век оризуемая часть энергии процесса, способная сообщить изобракающей точке, т. е. какому-нибудь макроскопическому объекту, строго аправленное перемещение против действия какого-либо поля; связанная пергия не сообщает этой точке никакого направленного смещения (по-

ия, либо вследствие малости системы (пример- беспорядочное поянимание и опукание броуновских частиц в поле тяжести), либо вследствии неорганизованного

еобратимого) проведения процесса (см. об этом [2]).

** Этот запрет относится к макроскопическим стадиям процесса, по не к моле-улярным актам, не ограниченным 2-м началом. Поэтому детальная траектория ижения вектора и будет проходить не точно по поверхности конуса энергии, заходить в макроскопически запрещенную область, в пределах, соизмеримых ои. Эта задача подобна той, которая решается в теории флюктуации, и здесь ее ожно не касаться.

^{*} Векторное изображение термодинамических функций способно разъяснить важый вопрос, поставленный Бриджменом [1], об общем признаке, отличающем рабоми вопрос, поставленным бриджменом [1], об общем признаке, отличающем работ у от теплоты. Работа — это вид энергии, характеризующийся в румодинамическом пространстве постоянно направления карактеризующийся в объементиров, который, следовательно, можно сколь угодно удлинять за счет дальней пего объементиров, процесса вместе с векторами и и g. Основное свойство работы — это пособность сообщать объекту строго направленное перемещение против действую- стои на него поля. Постоянная, т. е. неограниченная во времени направленность устора f. есть его основное свойство, так как направленность в течение небольноотрезка времени всегда может возникнуть случайно и быть компенсирована идующим за этим обратным направлением вектора. Теплота в том же термодинаперемення на этим обратным направлением вектора. Теплота в том же термодинапространстве харктеризуется бес порядочно в ращающим сивктором и. Если мы не находим в процессе ничего кроме вполне броунизированэто вектора и, то такой процесс не дает работы и, следовательно, не способен совкать объекту напленного перемещения против действующих на него сил.

Работа как способ смещения изображающей точки (тела) в поле и как специтыной вид энергии исчезает при тех же условиях, при которых исчезает вектор f,
е. когда этот вектор дезориентируется каким-либо видом броуновского движе-

скольку она остается на плоскости, для которой $\Delta F = 0$); полная энергия сообщает этой точке частично направленное смещение, ограниченное

определенной областью пространства действия.

Таким образом, разделение энергии на свободную и связанную соответствует ее разделению на векторную (упорядоченную) и броуновскую (неупорядоченную) формы. Это определение имеет важное значение, так как оно объединяет энергию с другими свойствами природы, вплоть до физиологической деятельности и мышления.

Выводы

Рассмотрена проблема упорядоченности и неупорядоченности энергии в химической термодинамике и предложена векторная интерпретация термодинамических функций.

Московский государственный университет им. М. В. Ломоносова

Поступила 7.IV.1960.

ЛИТЕРАТУРА

1. R. Bridgman. "The Nature of Thermodynamics", ch. I. 2. H. И. Кобозев, Ж. физ. химии, 32, 2209, 1958.

THE PROBLEM OF THE ORDERED AND NON-ORDERED FORMS OF ENERGY IN CHEMICAL THERMODYNAMICS

N. I. Kobozev (Moscow)

Summary

The problem of ordered and non-ordered energy in chemical thermodynamics is discussed and a vectorial interpretation of thermodynamic functions has been proposed.

проблема упорядоченности и неупорядоченности ЭНЕРГІНІ В ХИМИЧЕСКОЙ ТЕРМОЛИНАМИКЕ

П. РАВНОВЕСИЕ ВЕКТОРНО-БРОУНОВСКИХ ФОРМ ЭНЕРГИИ В ХИМИЧЕСКОЙ ТЕРМОЛИНАМИКЕ

Н. И. Кобозев

Имеются два этапа векторизации энергии. Первый-это частичный еревод внутренней энергии процесса и поглощенного обратимого тепла ΔS при помощи молекулярных механизмов в свободную энергию (микрожторизация) и в т о р о й — перевод выделившейся свободной энергии роцесса во внешнюю работу при помощи различных двигателей и преобазователей (макровекторизации).

Химическая термодинамика имеет дело с микровекторизацией, техни-

ская — с макровекторизацией.

Источником свободной энергии, т. е. максимальной работы химического ооцесса (см. выше), может являться либо впутренняя энергия молекул, бо энергия среды, либо то и другое вместе.

Начнем анализ с І класса реакций — с векторизации внутренней энер-

и превращающихся тел.

Выделяющаяся при макроскопическом процессе внутренняя энергия

U складывается из весьма большого числа отдельных элементов.

При этом каждому процессу свойственна определенная вероятность п то, что выделившейся элемент внутренней энергии перейдет в упорядонную форму — в свободную энергию, увеличив вектор f и соответствен $oldsymbol{ iny}$ вероятность (1— $oldsymbol{\eta}$) того, что он перейдет в неупорядоченную форму—в язанную энергию или обратимое тепло, с увеличением энтропийной верхности $\pi T \Delta S$.

Направление замыкающего вектора полной энергии U определится

отношением

$$\cos \alpha = (1 - \eta)^{1/2}; \cos \beta = \eta^{1/2} \tag{1}$$

м. рис. 2 в [2]).

Отношение скалярных величин g и f выразится так:

$$\frac{g}{f} = \left(\frac{1-\eta}{\eta}\right)^{1/a}.\tag{2}$$

Соответственно сказанному можно написать:

быль свободной энергии системы $\Delta F = \eta \, \Delta U,$ быль связанной энергии системы $T \, \Delta S = (1 - \eta) \, \Delta U.$

Следовательно,

$$\frac{T \Delta S}{\Delta F} = \frac{1 - \eta}{\eta} \,. \tag{4}$$

В нашей предыдущей работе [1] на основе рассмотрения кругового роцесса со степенью обратимости η было получено аналогичное выраже-

$$\frac{Q_{\text{CBRB}}}{F_{\text{CBOO}}} = \frac{1 - \eta}{\eta}; \tag{5}$$

ЖФX, № 12

вдесь η — степень обратимости процесса при переводе свободной энергии реакции ΔF в работу A, равная

$$\eta = \frac{A}{\Delta F} \,. \tag{6}$$

Из сопоставления (4) и (5) следует, что степень векторизации энергии является в то же время степенью обратимости процесса. Для макропроцессов, протекающих в макромеханизмах, совпадение этих понятий очевидно, так как процесс, проведенный вполне упорядоченно, тем самым проведен обратимо — с полным превращением свободной энергии в работу. Но то же самое справедливо и для микропроцессов и квантовых микромеханизмов (молекул), если их рассматривать как преобразователи внутренней энергии молекул ΔU , или энергии среды $T\Delta S$, в свободную энергию процесса. Тогда степень обратимости микропроцесса будет совпадать со степенью векторизации энергии и выразится так

$$\eta = \frac{\Delta F}{\Delta U} \tag{7}$$

или

$$\eta = \frac{\Delta F}{T\Delta S} \,. \tag{8}$$

Отношения (4) и (5) выражают существование равновесия между: упорядоченными (векторизованными $F,\ \Delta F$) и неупорядоченными (броу-

новскими $Q,\ T\Delta S)$ формами энергии при химических процессах.

Это может быть уяснено из приведенных векторных диаграмм. Направление единичного вектора полной энергии г (уравнение (18) в [2]) и самого вектора и определяется углом а между этим вектором и ортом к (см. рис. 2 в [2]). Этот угол задается уравнением (1), т. е. степенью векторизации п выделяемой внутренней энергии, совместимой с уравнением (4) (которое представляет лишь иное написание уравнения Гиббса — Гельмгольца). Если элементы выделяющейся внутренней энергии будут с равной вероятностью распределяться между свободной и связанной энергиями, то степень векторизации п будет равна 0,5, а углы вектора и с ортами ј и k составят 45°. Это симметричное положение u-вектора относительно векторов f и g, при $\eta=0.5$, будет наиболее вероятно отвечать его равновесно-устойчивому состоянию. Для другой степени векторизации (например, $\eta = 0.75$) равновесно-устойчивым будет положение вектора u, отвечающее углу $\alpha = 60^{\circ}$, и т. д. Равновесная устойчивость вектора и имеет статистический характер, так как для него точно задана только скалярная величина (первым началом); ориентация же вектора г, а вместе с ним и и относительно ј и к определяется вторым началом только в виде с татистически наиболее вероятного распределения элементов внутренней энергии между ΔF m $T \Delta S$.

Равновероятное распределение элементарных векторов би между f и g (чему отвечает $\alpha=\beta=45^\circ$ и $\eta=0.5$) означает, что работа поворота элементарного вектора от орта к орту на 90° равна нулю (так же как равна нулю работа поворота бросаемой монеты «орлом» или «решеткой» вверх)*. Однако опыт показывает, что в общем случае $\eta = 0.5$ и колеблется от сотых долей почти до единицы (см. следующее сообщение), соответственно чему $\tau = 0.5$ в Следовательно, должен существовать потенциал,

^{*} Но сдвиг макроскопического вектора и из его равновесного положения в любых случаях требует затраты работы, т. е. это эквивалентно смещению равновесия рассматриваемого химического процесса.

тклоняющий вектор и от равновероятного симметричного

оложения относительно j и k (и от $\eta = 0.5$).

Это означает, что работа поворота элементарного вектора би от одного рта к другому в общем случае не равна нулю. Тогда статистическое расределение множества элементов выделяющейся внутренней энсргии ежду свободной (упорядоченной) и связанной (неупорядоченной) формой ожно написать в виде следующего равновесия:

$$\left\{ \begin{array}{c} \text{упорядоченная (векторная)} \\ \text{форма энергии } \Delta F \\ \end{array} \right\} \leftarrow \left\{ \begin{array}{c} \text{неупорядоченная (броуновская)} \\ \text{форма энергии } T\Delta S \pm \epsilon \end{array} \right\} \pm \epsilon \quad (9)$$

Здесь $+ \epsilon$ — энергия перехода одного элемента энергии (в форулах и расчетах мы будем брать авогадрово число таких элементов) из порядоченной формы (вектор f) в неупорядоченную (вектор g). Знак плюс еред в отвечает затрате энергии на поворот элементарного вектора би от рта k к орту j, т. е. навекторизацию энергии; знак минус—затрате энергии а обратный поворот, т. е. на броунизацию энергии. Применение к расматриваемому случаю изотермы равновесия, которая представит <mark>адес</mark>ь собый случай закона распределения Больцмана — Гиббса, дает:

$$\frac{T\Delta S}{\Delta F} = \frac{1-\eta}{\eta} = \frac{P_S}{P_F} e^{\pm \epsilon/RT} = \gamma e^{\pm \epsilon/RT}_{\theta}$$
 (10)

де p_S и p_F — априорные вероятности броуновского и векторного состояия выделившегося элемента энергии, у — отношение этих вероятностей.

Величина є не выражает какую-либо дополнительную затрату или выигвип энергии при установлении данного распределения выделившейся внутреней энергии между упорядоченной ΔF и пеупорядоченной T ΔS формой: равновесие) устанавливается самопроизвольно, с падением свободной энергии, и поэтому не нужвется в затрате работы. є — это только регулирующий потенциал, который не
кодит в конечный энергетический итот процесса. Его можно уподобить потенциалу
втки в триоде, регулирующему ток в лампе практически без затраты на это мощности.
вкой управляющий потенциал — его можно было бы назвать к и б е р и е т и ч е с к и можно уподобить потенциалу
вкой управляющий потенциал. — его можно было бы назвать к и б е р и е т и ч е с к и можно было бы назвать к и б е р и е т и ч е с к и можно было бы назвать к и б е р и е т и ч е с к и можно было бы назвать к и б е р и е т и ч е с к и можно было бы назвать к и б е р и е т и ч е с к и можно было бы назвать к и б е р и е т и ч е с к и можно было бы назвать к и б е р и е т и ч е с к и можно было бы назвать к и б е р и е т и ч е с к и можно было бы назвать к и б е р и е т и ч е с к и можно было бы назвать к и б е р и е т и ч е с к и можно было бы назвать к и б е р и е т и ч е с к и можно было бы назвать к и б е р и е т и ч е с к и можно было бы назвать к и б е р и е т и ч е с к и можно было бы назвать к и б е р и е т и ч е с к и можно было бы станувской системе поздать и можно было бы по поменения в поменен нкой управляющий потенциал — его можно было бы назвать к и б е р и е т и ч е с к и м от т е и ц п а л о м — заложен в самой физико-химической системе, поэтому на его содание не требуется затраты специальной работы. Но, затратив работу, можно, конечно, менить величину этого потенциала. Классический опыт с бросанием монеты или игрыхной кости характеризуется $\varepsilon = 0$ и $\eta = \frac{1}{2}$, так как в с случае идеально сделанной онеты или кости работа поворота их содной стороны на другую равна нулю (поскольку цесь потенциальная энергия этих предметов в поле тяжести остается без изменения). Сикос реальное тело веледствие асимметрии и неоднородиости не обладает этим обиством и для него $\varepsilon \neq 0$ и $\eta \neq \frac{1}{2}$. Ясно, например, что монета, имеющая форму не инкого цилиндра, а уссеченного конуса, будет чаще падать на землю своим инироким нованием. Величина ε не стоит ни в какой связи с абсолютным количеством «оры» или «решеток», так как с числом преобладаний «орлоп» «над «решетками», корые можно получить сколь угодно много, бросая достаточное число раз данную можну в определяет только вероятность η , которая сохраняет свой смысл, если даже ебыло произведено ни одной пробы. Точно так же обстоит дело с распределением менентарного вектора би между ортами j и k. Поэтому, когда в дальнейшем будет говориться о затрате энергии на векторизацию ин броунызацию энергии, то под этим будет пониматься работа (энергия), требующаяся и поворота элементарного вектора би от орта к орту, но отнюдь не добавка извне вергии к самому процессу.

Определим теперь знак величины є*, характеризующей равновесие жторных и броуновских форм энергии при химических процессах класса. Из комбинации уравнения (10) и уравнения Гиббса— Гельмминукоп вички

$$\Delta F = \frac{\Delta U}{1 + \gamma e^{\pm \varepsilon/RT}}.$$

^{*} Энергия векторизации-броунизации будет даваться в термохимической системе ачком, т. е. - в будет отвечать выигрышу, а - в - затрате энергии.

При абсолютном нуле $\Delta F_0 = \Delta U_0$, что возможно только при условии если в равновесии (9)

 $\varepsilon < 0.$ (1

Следовательно,

$$\frac{T\Delta S}{\Delta F} = \gamma e^{-\epsilon/RT} = \frac{1-\eta}{\eta} , \ \eta = \frac{1}{1+\gamma e^{-\epsilon/RT}} , \tag{12}$$

$$\Delta F = \frac{\Delta U}{1 + \gamma e^{-\epsilon/RT}} \,, \tag{13}$$

Соотношение $\epsilon < 0$ соответствует тому, что в химических процессах I класса, когда свободная энергия черпается из внутренней энергии моле кул, броунизация элемента энергии требует затраты энергии

$$\left\{ \begin{array}{c} \text{векторная ϕopma} \\ \text{энергии } (\Delta F) \end{array} \right\} \xrightarrow{\leftarrow} \left\{ \begin{array}{c} \text{броуновская ϕopma} \\ \text{энергии } (T\Delta S) \end{array} \right\} - \epsilon. \tag{14}$$

Это означает, что внутренняя энергия молекул сама по себе имеет упорядо ченную форму и только тепловое движение частично разрушает ее и пере водит в неупорядоченное состояние. Этот вывод вполне соответствует том общему результату, что внутренняя энергия атомно-молекулярных систе подчиняется определенным квантовым условиям, т. е. в отсутствие теп лового возмущения имеет строго упорядоченный характер. Величина є равновесии (14) выражает затрату энергии (в указанном выше смысле на расстройство или хаотизацию этих уровней в той степени, которой соот ветствует выделению (1— η)-й части внутренней энергии ΔU в неупорядочев ной форме $T\Delta S$. Это позволяет определить величину ε как энергетически барьер, защищающий квантовые уровни атомно-молекулярных систем о теплового возмущения и перехода к чисто термическому распределеник Но величина в не зависит от способа проведения химического процесс (например, от катализатора), и в этом смысле является характеристиче ской термодинамической константой процесса наряду с величиной ч Численное значение этой величины зависит от стандартных условий при которых берутся ΔF и ΔS (т. е., собственно, от давления, поскольк температура является здесь переменной величиной).

С тем же основанием можно говорить о броунизации не выделяю цейся энергии ΔU , а ее абсолютных запасов, т. е. уровней в исходных и конечных состояниях—молекулах A и B. Если внутренни энергии этих молекул U_A и U_B , то

$$F_{
m A}=rac{U_{
m A}}{1+\gamma_{
m A}e^{-\epsilon_{
m A}/RT}}=U_{
m A}$$
 $\eta_{
m A}$ (аналогично для $F_{
m B}$), (14a)

$$S_{\rm A}=rac{F_{
m A}\gamma_{
m A}}{T}\,e^{-\epsilon_{
m A}/RT}=rac{1}{T}rac{\gamma_{
m A}U_{
m A}}{\gamma_{
m A}+e^{\epsilon_{
m A}/RT}}$$
 (аналогично для $F_{
m B}$). (14)

Отсюда можно найти изменения F и S при реакции, например,

$$\Delta F = \frac{U_{\rm B}}{1 + \gamma_{\rm B} e^{-\epsilon_{\rm B}/RT}} - \frac{U_{\rm A}}{1 + \gamma_{\rm A} e^{-\epsilon_{\rm A}/RT}} = U_{\rm B} \eta_{\rm B} - U_{\rm A} \eta_{\rm A}. \tag{1}$$

При $\varepsilon_{\rm A}=\varepsilon_{\rm B}$ и $\gamma_{\rm A}=\gamma_{\rm B}$ это уравнение переходит в уравнение (13 Следуя прежнему рассуждению, можно доказать, что и для отдельных уровней F и S величина энергии ε отрицательна. По уравнени Гиббса — Гельмгольца при T=0 $\Delta U_0=\Delta F_0$.

С другой стороны,

$$\Delta F_0 = \frac{U_{\text{oB}}}{\sqrt{1 + \gamma_A e^{\pm \epsilon/O}}} - \frac{U_{\text{oA}^2}}{1 + \gamma_B e^{\pm \epsilon/O}}.$$
 (16)

Как видно, только если $\epsilon_{A,B} < 0$ при абсолютном- нуле соблюдается ребуемое равенство полной и свободной энергии химического процесы. При $\epsilon_{A,B} > 0$ раскрытие неопределенности дает:

$$\Delta F_0 = \frac{U_{\text{oB}}}{\infty} - \frac{U_{\text{oA}}}{\infty} = 0.$$

Вывод теоремы Нериста— Планка из равновесия векорио-броуновских форм энергии. Из полученных соотношений естественно вытекает теорема Нериста— Планка о стремлении вменения энтропии ΔS и самой энтропии S к нулю при стремлении емпературы к абсолютному нулю (при $\epsilon < 0$). Имеем

$$\Delta S = \left[\frac{\Delta U}{T} \frac{\gamma}{\gamma + e^{\epsilon/RT}}\right]_{T \to 0} \to 0, \tag{17}$$

е. при абсолютном нуле химические процессы (в конеисированных фазах) * идут без изменения энтропии Герист).

Путем дифференцирования ΔU в уравнении (13) по T, получим

$$\frac{d\Delta U}{dT} = \frac{d\Delta F}{dT} (1 + \gamma e^{-\epsilon/RT}) + \Delta F \gamma \frac{\epsilon}{RT^2} e^{-\epsilon/RT}; \tag{18}$$

ри стремлении T к абсолютному нулю имеем:

$$\lim \left(\frac{d \Delta U}{dT}\right)_{T \to 0} = \lim \left(\frac{d \Delta F}{dT}\right)_{T \to 0}.$$
 (19)

Раскрытие неопределенности уравнения

$$\frac{d \; \Delta F}{dT} = \frac{\Delta F - \Delta U}{T}$$

ри T, стремящемся к пулю, учитывая уравнение (13), дает:

$$\lim \left(\frac{d \Delta U}{dT}\right)_{T \to 0} = \lim \left(\frac{d \Delta F}{dT}\right)_{T \to 0} = 0.$$
 (20)

Отсюда получается вторая формулировка теоремы Нернста: к р п в ы е U и ΔF не пересекаются при абсолютном нуле, касаются вблизи абсолютного нуля, причем та касательная параллельна оси температур. орядок касания этих функций вблизи нуля довольно высок, как видно из исупка.

Применяя аналогичные рассуждения к абсолютной величине энтропии,

олучим

$$S = \left(\frac{U}{T} \frac{\gamma}{1 + \gamma e^{-\epsilon/RT}}\right)_{T \to 0}^{\to 0},\tag{21}$$

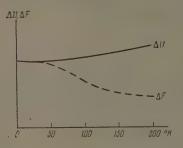
. е. при абсолютном нуле энтропия системы авна нулю (Планк).

Принцип педостижимости абсолютного нуля также вытекает из уравней (4), (12), (13), так как достижение T=0 эквивалентно $\eta=1$, т. е.

^{*} Это условие отражается в уравнении (17) величиной у: большое значение у, т. е. ольшая априорная вероятность неупорядоченной формы энергии и, следовательно, супорядоченность А- и В-состояний (не нернстовский характер этих тел) будет сильно ормозить стремление ΔS к нулю при $T \to 0$, т. е. сокращать температурную область рименимости теоремы Нернста.

полному смещению равновесия в одну сторону — в сторону упорядоченного состояния, что принципиально невозможно.

Таким образом, существование равновесия между свободной (упорядоченной) и связанной (неупорядоченной) формами внутренней энергии химических систем стоит в соответствии с их квантовой структурой и объясня-



ет их термодинамические особенности вблизи абсолютного нуля.

Тепловой закон Нернста, как известно, не может быть выведен из первого и второго начала и является самостоятельной теоремой термодинамики. Аналогично этому соотношение между свободной энергией и связанной, данное в виде уравнений (12) — (13), представляет новое термодинамическое положение. Существенное отличие от теоремы Нериста заключается в том, что наш постулат вводит представление о рав-

новесии упорядоченных и неупорядоченных форм энергии, которое не ограничивается областью низких температур и конденсированными фазами. Поэтому следствия из (12) и (13) могут рассматриваться как вывод теоремы Нернста из более общего положения.

Выводы

На основе векторной интерпретации термодинамических функций [2]

получены новые соотношения между термодинамическими функциями:
$$\frac{T\Delta S}{\Delta F} = \gamma e^{-\epsilon/RT}; \quad \Delta F = \frac{\Delta U}{1+\gamma e^{-\epsilon/RT}}; \quad \Delta S = \frac{\Delta U}{T} \frac{\gamma}{\gamma + e^{\epsilon/RT}},$$

где є — затрата энергии на тепловое возмущение квантово-упорядоченной формы внутренней энергии для реакций типа $\Delta U < 0, \ \Delta S < 0; \ \Delta F < 0.$ Из полученных соотношений дедуктивно выводится теорема Нериста-Планка. В следующей статье дается применение новых соотношений к различным классам реакций.

Московский гос. уни верситет им. М. В. Ломоносова Химический факультет

Поступила 7. IV. 1960

ЛИТЕРАТУРА

Н. И. Кобозев, Ж. физ. химии, 32, 2208, 1958.
 Н. И. Кобозев, Ж. физ. химии, 35 1961.

THE PROBLEM OF THE ORDERED AND NON-ORDERED FORMS OF ENERGY IN CHEMICAL THERMODYNAMICS

II. BROWNIAN - VECTORIAL ENERGY EQUILIBRIUM IN CHEMICAL THERMODYNAMICS

N. I. Kobozev (Moscow)

Summary

Based on the vectorial interpretation of thermodynamic functions [2] new relations

have been derived between thermodynamic functions:
$$\frac{T\Delta S}{\Delta F} = \gamma e^{-\epsilon/RT}; \ \Delta F = \frac{\Delta U}{1 + \gamma e^{-\epsilon/RT}}; \ \Delta S = \frac{\Delta U}{T} = \frac{\gamma}{\gamma + e^{\epsilon/RT}},$$

where is the expenditure of energy on the thermal perturbation of the quantum-ordered form of internal energy for reactions of the type: $\triangle U < 0$; $\triangle S < 0$, $\triangle F < 0$. The Nernst -Planck theorem is deduced from these correlations. The following report will give the application of the new correlations to various classes of reactions.

КРАТКИЕ СООБЩЕНИЯ

ОПРЕДЕЛЕНИЕ ПОРЯДКА ХИМИЧЕСКОЙ СВЯЗИ ПО МЕЖДУАТОМНЫМ РАССТОЯНИЯМ

и. связи с-n и с-o

А. И. Финкельштейн

В работе [1] было показано, что определение порядка связей С — С по междуатомным расстояниям следует проводить по корреляционным кривым, учитывающим изменение длин связей в зависимости от валентного (гибридного) состояния атомов. Однако обычно [2] используют кривую, построенную по данным для этана (n=1), этипена (n=2) и ацетилена (n=3) (рис. 1). Такая кривая всегда завышает порядок связей,

что приводит к тому, что сумма порядков связей у атома углерода оказывается больше 4.

Рассмотрим зависимость международного расстояния r от порядка n связей C — O и C — N*.

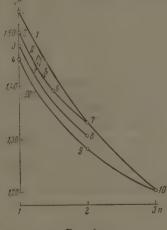


Рис. 1

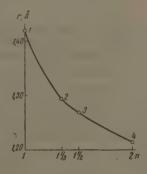


Рис. 2

Рис. 2. Корреляционная кривая для связи $C_{sp^1} - O_p$: 1— вычисленная длина одинарной связи $C_{sp^2} - O_p^-$; 2, 3, 4— длина связей C— O в карбонатионе, в ионах карбоновых кислот и в карбонильных соединениях

При сопряжении связи C=O происходит переход этой связи в $C=O^-$, встречающейся в алкоголятах щелочных металлов. Длина этой связи не измерена. Оценка по другим данным дает для этой связи r=1,42 А. Используя данные для карбонат- пона (n=1)/3, r=1,294+0,005 A [3]), для иона COO^- (n=1)/2, среднее вначение r=1,27+0,02 A [4, 5, 6]) и для C=O-связи (n=2,r=1,215+0,01 A [7, 8]), толучаем кривую рис. 2.

^{*} Здесь приводятся только результаты рассмотрения и обширного эксперименгального материала. Подробное обоснование сделанных выводов будет дано в другом месте.

Кумулированные связи C = О не укладываются в общую закономерность, так как наряду с уменьшением длины этой связи вследствие изменения гибридного состояния атома углерода происходит также уменьшение длины связи за счет уменьшения ионности связи. Так, в углекислом газе длина связи С — О 1,163Å уменьшена только за счет изменения ионности не менее чем на 0,022 Å.

Для связи C = N построение корреляционных кривых затруднено недостаточностью экспериментального материала. Однако рассмотрение пмеющихся данных показало: 1) длина одинарной связи C sv2 - N не зависит от валентного состояния атома азота

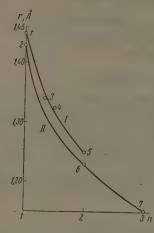


Рис. 3. Корреляционные кривые для связей $C_{sp^2} - N$ и $C_{sp} - N$: 1, 2 — вычисленные длины одинарных связей $C_{sp} - N$ и C_{sp} N; 3, 4, 7 — длины связей С — N в ионе гуанидония, з-триазине и синильной кислоте; \mathcal{S} , $\hat{\mathcal{G}}$ — вычисленные длины двойных связей $C_{sp^2}=N$ и $C_{sp}=N$

и равна 1,45 Å, то же для связи C_{sp} — N, где r=1,43 Å; 2) оценка длин двойных связей дает для $C_{sp^2}=N$: r=1,25 \pm 0,03 Å, для $C_{sp}=N$: r=1,23 \pm 0,03 Å. Используя данные для гуапидин-пона $(n=1^1/s)$, среднее значение r=1,34 $^7\pm$ \pm 0,01 Å [9, 10, 11]) и S-триазипа $(n=1^1/s)$, среднее значение r=1,325 \pm 0,06 Å [12, 13]), можно построить корреляционную кривую для связй $C_{sp^2}-N$ и $C_{sp}-N$ (рис. 3). В последнем случае также используем данные для синильной кислоты (n=3, r = 1,150Å).

Полученные корреляционные кривые были использованы для определения порядков связей в 23 соединениях с дробными порядками связей. Во всех случаях оказалось, что сумма порядков связей для атома углерода равна четырем или меньше, если углерод несет частичный заряд или находится в частично радикальном состоянии.

Это обстоятельство позволяет практически использовать знание величины по-

рядка связи для проверки правильности междуатомных расстояний. Так, например, для формамида имеются данные работы [12]: $r_{\mathrm{C-O}}=1,247\pm0,007\,\mathrm{A}$ и $r_{\mathrm{C-N}}=1,343\pm0,007\mathrm{\AA}$, приводящие к сумме порядков связей углерода 4,04, и данные работы [13]: $r_{\rm C=0}=1,255\pm0,005{\rm A}$ и $r_{\rm C=N}=1,300\pm0,005{\rm A}$, приводящие к сумме порядков связей углерода 4,21. Ясно, что в последнем случае определение междуатомных расстояний проведено неточно.

Выводы

Приведены корреляционные кривые для определения порядков связей С — С С — О, С — N по междуатомным расстояниям с учетом изменения гибридного состояния атома углерода. Дана оденка длин связей: одинарных: $C_{sp} = O_p^-(1,42 \text{ Å})$, $C_{sp} = N \ (1,43 \text{ Å})$, $C_{sp} = N \ (1,43 \text{ Å})$, двойных: $C_{sp} = N \ (1,25 \text{ Å})$ и $C_{sp} = N \ (1,23 \text{ Å})$.

Показано, что корреляционная кривая, не учитывающая изменение гибридиза-

ции электронов атома углерода, всегда дает завышенную величину порядка связи. Проведено определение порядков связей большого числа соединений, содержащих связи С—С, С—О и С— N. Установлено, что сумма порядков связей атомов углерода, не несущих зарядов или находящихся в частично радикальном состоянии, равна четырем.

Показана возможность использования этого факта при определениях междуатомных

расстояний.

Государственный научноисследовательский и проектный институт азотной промышленности и продуктов органического синтеза

ЛИТЕРАТУРА

- 1. А. II. Финкельштейн, Ж. физ. химии, 32, 1817, 1958.
 2. С. А. Coulson, Valence, Oxford Univ., Press, L., 1952.
 3. В. L. Sace, R. Vidale, J. Donohue, Acta crystallogr., 10, 567, 1957.
 4. W. H. Zachariasen, J. Amer. Chem. Soc., 62, 1011, 1940.
 5. В. Е. Магsch, Acta crystallogr., 11, 654, 1958.
 6. А. J. J. Sprenkels, Proc. Koninkl. nederl. acad. wet., B59, 211, 1956 (цит. по РЖХим., 3570, 1956).
 7. G. Erlandsson, J. Chem. Phys., 25, 576, 1956.
 8. В. W. Kibb, Lin Chum-Chia, E. B. Wilson, J. Chem. Phys., 26, 1695, 1957.
 9. С. L. Angell and oth., Trans. Faraday Soc., 53, 589, 1957.
 9. С. L. Angell and oth., Trans. Faraday Soc., 53, 589, 1957.
 9. Д. Уэланд, Теория резонанса, Изд. пностр. лит., М., 1948.
 1. Е. W. Hughes, W. N. Lipscomb, J. Amer. Chem. Soc., 68, 1970, 1946.
 2. R. J. Kurland, E. B. Wilson, jr., J. Chem. Phys., 27, 585.
 3. L. Laddel, B. Post, Acta crystallogr., 7, 559, 1954.

ИЗУЧЕНИЕ ХАРАКТЕРА ВОДОРОДНОЙ СВЯЗИ α, β-СПИРТООКИСЕЙ И НЕКОТОРЫХ НЕНАСЫЩЕННЫХ третичных спиртов

И. Ф. Гуринович и В. И. Пансевич-Коляда

Спиртоокиси с окисным кольцом в а, в-положении к спиртовой группе являются весьма своеобразными соединениями. До последнего времени они исследовались в основном химическими методами [1,2]. Спектроскопические методы для изучения этих веществ применялись недостаточно [3]. Вместе с тем, именно они могут дать ряд интересных сведений о структуре этого класса соединений и, в особенности, о характере

внутри- и межмолекулярных взаимодействий.

Целью настоящей работы является изучение характера водородной связи на ряде с., В-спиртоокисей и ненасыщенных третичных спиртов — исходных веществ при получении спиртоокисей. Было исследовано три спирта: 2,4-диметилгентен-2-ол-4 ([]), 2,4,7-триметилоктен-2-ол-4 (II), 2-метил-4-бензилиентен-2-ол-4 (III) и четыре спиртоокиси: 2,4-диметилоксидо-2,3-гентанол-4 (II), 2,4,7-триметилоксидо-2,3-ктанол-4 (II), 2-метил-4-бензилоксидо-2,3-деканол-4 (IV) следующего строения:

$$CH_3 \qquad CH_3 \qquad CH_3 \qquad CH_3 \qquad CH_3$$

$$C = CH - C - R \qquad C - CH - C - R$$

$$CH_3 \qquad OH \qquad CH_3 \qquad OOH$$

$$(CHUPTE (I) - (III)) \qquad (CHUPTEORUCH (I) - (IV))$$

(I)
$$\cdot R = n \cdot C_3 H_7$$
, (II) $R = u * o \cdot C_5 H_{11}$, (III) $R = C H_2 \cdot - C_6 H_5$, (IV) $\cdot R = n \cdot C_6 H_{13}$

Изучен также 2-метил-4-бензилиентен-2-диол-3.4

$$\begin{array}{ccc} CH_{3} & CH_{8} \\ C=C-C-CH_{2}-C_{6}H_{5}, \\ CH_{3} & OH & OH \end{array}$$

изомер α,β- спиртоокиси (III), образующийся при ее нагревании в кислой среде или с безводным хлористым цинком.

Экспериментальная часть

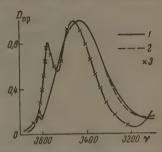
Измерения проводились на инфракрасном двухлучевом спектрометре UR-10. Жидкие спирты (I)—(III) и спиртоокиси (I), (IV) изучались как без растворителя, так п в растворах CCl_4 и CS_2 . Спиртоокись (III) и ее изомер ендиол исследованы в кристаллическом состоянии (запрессованные в KBr) и в растворах CCl_4 и бензола соответ-

В спектрах исследованных спиртов в области 3300—3600 см-1 наблюдается интенсивная полоса, обусловленная валентным колебанием гидроксила (рис. 1). Большая тенсивная полоса, ооусловленная валентным колеоанием гидроксила (рис. 1). Большая полуширина этой полосы ($\Delta v \sim 250~cm^{-1}$) и значительное смещение ее максимума по отношению к положению полосы свободных гидроксильных групп свидетельствуют о наличии межмолекулярного взаимодействия. На фоне пирокой полосы стетливо проявляется структура, связанная с наличием свободных гидроксилов уже при комнатной температуре. Изменение радикала при переходе от спирта (I) к (II) и (III) сопровождается ростом интенсивности полосы свободных гидроксилов уже при комнатной струкция объемием в полосы свободных полосы свободных компературе. к полосе связанного гидроксила. Очевидно, радикалы молекул спиртов в некоторой степени экранируют группу ОН и тем самым препятствуют образованию водородной связи. Это согласуется с опытами ряда авторов для других спиртов [4,5,6]. Растворе ние изучаемых спиртов в четырех хлористом углероде приводит к сильному уменьшению интенсивности полосы связанных ОН-групп и сдвигу ее в сторону больших частот (рис. 2)*. Наряду с этим появляется очень интенеивная узиая полоса $3615~cm^{-1}~(\Delta v \sim 20 cm^{-1})$ для спиртов (I) и (II) и две полосы: $3590~cm^{-1}$ и $3610~cm^{-1} \sim$ для спирта (III), обусловленные колебанием свободного гидроксила. Наличие двух полос в последнем глучае, возможно, свидетельствует о том, что спирт (III) находится в виде двух стереовауче, возданов, свядетельствует от юм, что синрт (111) в растворе (рис. 2, a) смещается примерно на 30 см $^{-1}$ в сторону высоких частот, а для спирта (1) (рис. 2, a)— раздванвается. Разбавление раствора сопровождается более четким раздвоением ее на две полосы, причем наблюдается перераспределение интенсивностей этих полос: высокочаетотная становится более интенсивной, чем вторая полоса, которая постепенно

уменьшается, а затем исчезает полностью. При очень малых концентрациях (0,005 г/см³) наблюцается только узкая интенсивная полоса свободных

пдроксилов.

Положение и большая полуширина полосы асоциированных молекул в жидких спиртах свиде-тельствуют о том, что гидроксил спиртов связан межмолекулярной водородной связыю преимуще-твенно полимерного типа ОН...ОН...ОН...ОН... [7, 8]. В растворе могут существовать самые разпообразные степени ассоциации вплоть до димеров гипа ОН...О. В разбавленных растворах число димеоов преобладает. Известно, что образование водородной связи полимерного типа происходит не только три определенном расстоянии между молекулами, но и при определенной ориентации их друг относи-мельно друга [9]. Очевидно, в данном случае уже при небольшом разбавлении нарушается ориентиовка, необходимая для образования водородной ввязи типа ОН... ОН..., и осуществляется



Спектры поглощения жидких спиртов: 1 — спирт (I), 2 — спирт (II), 3 — спирт (III)

мавным образом водородная связь типа ОН...О. При дальнейшем разбавлении рветя и эта связь, в спектре проявляется лишь узкая полоса свободных гидроксилов. Аналогичная картина наблюдается при исследовании спиртоокисей (I), (IV), без растворителя. Для них проявляется очень интенсивная широкая полоса $3485~\mathrm{cm}^{-1}$ руппы ОН, связанной водородной связью (рис. 3). Она несколько уже аналогичной полосы спиртов ($\Delta v \sim 150~\mathrm{cm}^{-1}$). Структура полосы со стороны высоких частот выражена менее резко, чем в случае спиртов. Это связано, вероятно, с меньшим числом свободных гидроксилов, а также с меньшим смещением полосы связанных гидроксилов ю отношению к полосе свободных ОН. Для выяснения характера ассоциации были исследованы растворы спиртоокисей в нейтральных растворителях ССl4 и СS2, а также одна из спиртоокисей при различных температурах. При большой концентрации спиробинсей в ССІ4 наблюдается одновременно как полоса связанных, так и свободных гидооксилов, причем вторая много интенсивнее первой. Уменьшение концентрации ведет
к исчезновению полосы связанного ОН. В спектре имеется только сравнительно шиоокая ($\Delta v \sim 40 \text{ с.м}^{-1}$) полоса свободного гидроксила 3565 с.м. Большая полуширина
этой полосы, вероятно, свидетельствует о значительном взаимодействии между мопекулами спиртоокисей и четыреххлористого углерода. Смещение полосы свободных гидроксилов по сравнению со спиртами следует отнести к изменению структуры мотекулы. Аналогичная картина наблюдается при исследовани спиртоокисей в сероугпероде. Влияние температуры на полосу связанных гидроксилов было изучено на примере спиртоокиси (II) (рис. 4).

Аналогично действию неполярного растворителя, повышение температуры должно жести к ослаблению взаимодействия между молекулами вещества и, следовательно, к разрыву межмолекулярной водородной связи. В спектре исследуемой спиртоокиси при комнатной температуре наблюдается широкая интенсивная полоса 3485 см⁻¹ со мабо выраженной структурой при 3550 см⁻¹. При более высоких температурах интеншвность полосы уменьшается, а структура становится более выраженной. Повышение гемпературы на 50° сопровождается заметным уменьшением интенсивности полосы ассоциированных молекул и сдвигом ее максимума в сторону высоких частот. Оба эти факта говорят о том, что при повышении температуры происходит значительное уменьшение доли ассоциированных молекул, доля свободных гидроксилов увеличивается. Уменьшается также степень ассоциации. Небольшой интервал изменения температур не позволил разделить полосы ассоциированных и свободных молекул.

Таким образом, исследование влияния нейтральных растворителей и темперагуры на а, β-спиртоокиси показало, что гидроксил спиртоокисей связан межмолекулярной водородной связью. В данном случае структура полосы связанного гидро-

ксила в растворах, в отличие от спиртов, не наблюдалась.

st Для построения кривых рис. 2—4 оптическая плотность D в максимуме попосы поглощения СН-групп принята за 1.

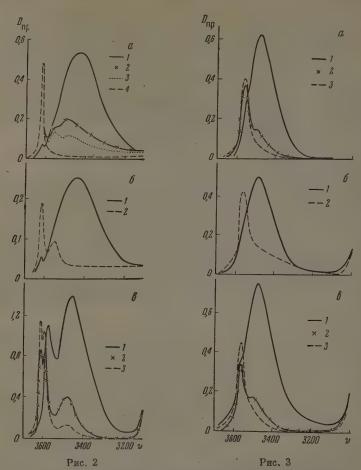


Рис. 2. Спектры поглощения спиртов в жидком состоянии и растворе CCl₄: a — спирт (I): I — без растворителя; 2 — в CCl₄, концентрация 0.05 c/cm^3 ; 3 — в CCl₄, концентрация 0.025 c/cm^3 ; 4 — в CCl₄, концентрация 0.005 c/cm^3 ; 6 — спирт (II): I — без растворителя; 2 — в CCl₄, концентрация 0.012 c/cm^3 ; e — спирт (III): I — без растворителя; e в CCl₄, концентрация e0.012 e/cm^3 ; e — спирт (III): e0 — в CCl₄, концентрация e0.015 e0.015 e0.015 e0.016 e0.017 e0.019 e0.0

Рис. 3. Спектры поглощения α ,3-спиртоокисей: a — спиртоокись" (II): I — без растворителя; 2 — в CCl_4 , концентрация 0.05 $e/c.m^3$; 3 — в CCl_4 , концентрация 0.015 $e/c.m^3$, 6 — спиртоокись (IV): I — без растворителя; 2 — в CCl_4 , концентрация 0.012 $e/c.m^3$, e — спиртоокись e(I): I — I без растворителя; I — в I — в I — I без растворителя; I — в I — в I — I без растворителя; I — в I — в I — в I — I без растворителя; I — в

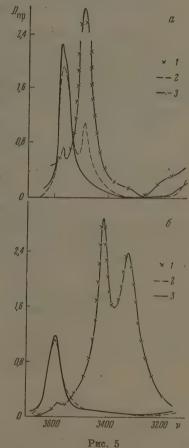
Особое место занимают кристаллические спиртоокись (III) и ее изомер — ендиол

$$\begin{array}{c|c} CH_8 & CH_8 \\ \hline C = C - C - CH_2 - C_6H_5. \\ \hline CH_9 & OH & OH \end{array}$$

 т жидких спиртоокисей, описанных выше, полоса гидроксила, связанного водородной связью, очень узкая ($\Delta v \sim 30~cm^{-1}$). По ширине она сравнима с полосой свободного идроксила этой сипртоокиси, снятой в растворе четыреххлористого углерода. Одако эта полоса соответствует все же не свободному гидроксилу, а гидроксилу, обраующему межмолекулярную водородную связь. Это следует из спектров той же спироокиси, снятой в нейтральных растворителях. В растворе "CCl₄ полоса 3485 см⁻¹ ильно уменьшается по интенсивности и совсем исчезает при дальнейшем разбавлении. [аже в растворах большой концентрации (0,03 г/см³) имеет место полоса свободных колекул, которая по интенсивности гораздо сильнее полосы ассоциированных. Она не совсем симметричная и сравнительно ши-

окая ($\Delta v \sim 45$ см⁻¹). Большая полуширина олосы свободного гидроксила и несимметичный характер ее указывают на то, что на обусловлена наложением двух полос. Іо-видимому, эта кристаллическая спиртокись, как и спирт (III), из которого она олучена, тоже существует в виде двух тереоизомеров. Малая полуширина полосвязанного гидроксила может быть бусловлена кристаллическим состоянием пиртоокиси (III). Кроме того, узость поосы может быть объясиена, если предпоожить, что в данном случае имеем межолекулярное взаимодействие димерного ипа ОН...О.

Структура ендиола точно не установ-ена. Предполагаемая структурная формуа приведена выше. Химическим анализом становлено наличие двух гидроксильных рупп. В спектре ендиола наблюдается слаая полоса 3590 см⁻¹ свободных ОН-групп пве интенсивные перекрывающиеся поло-ы 3315 и 3405 см⁻¹ связанных гидроксилов рис. 5, 6). Две последние полосы нескольоразличаются по интенсивности и ширине.



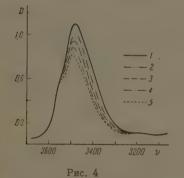


Рис. 4. Спектр поглощения спиртоокиси (II) при различных температурах: $I-23^\circ, z-40^\circ, 3-50^\circ, 4-60^\circ, 5-70^\circ$

Рис. 5. Спектры поглощения кристаллической спиртоокиси (III) и ее изомера: a — спиртоокись (III): I — в кристаллическом состоянии; 2 — в CCl_4 , концентрация 0.030 $2/c.u^3$; 3 — в CCl_4 , концентрация 0.01 $2/c.u^3$; 6 — ендиол: I — в кристаллическом состоянии; 2 — в насыщенном растворе бензола; 3 в бензоле, концентрация 0,005 г/см⁸

ля выяснения характера ассоциации спектр ендиола был снят в бензоле, так как других растворителях, пригодных для инфракрасной области, он не растворим. бензоле он также плохо растворяется, поэтому даже в насыщенном растворе и при азбавлении имеется лишь интенсивная полоса 3590 см⁻¹ свободных гидроксилов. Эта олоса симметрична и широка ($\Delta v \sim$ 65 с.ч $^{-1}$) даже по сравнению со всеми онисаными выше спиртоокисями. Большая полуширина ее свидетельствует о сильном взаимоействии между молекулами сипртоокиси и бензола, который, как показали исследоания [5, 9], ведет себя как вещество, обладающее дипольным моментом. При наличии

сильного взаимодействия между молекулами растворенного вещества и растворителя ослабляется ассоциация молекул растворенного вещества. Наличие полос 3315 и $3405~cm^{-1}$ в спектре ендиола в кристаллическом состоянии и их исчезновение в растворе указывает на присутствие гидроксильных групп, связанных межмолекулярной водородной связью. Наличие двух полос может быть обусловлено либо двумя неравнозначными гидроксилами, либо одним, но связанным межмолекулярным взаимодействием двух типов. Отсутствие этих полос даже в насыщенном растворе не позволило проследить за характером их изменения и дать однозначный ответ. Вопрос о структуре этого вещества изучается особо.

Выводы

При помощи инфракрасных спектров исследован характер водородной связп трех ненасыщенных трегичных спиртов, четырех а, β-спиртоокисей и изомера спиртоокиси (III). Установлено, что гидроксил исследованных спиртов связан межмолекулярной водородной связью полимерного типа ОН... ОН... ОН... В разбавленных растворах преобладает межмолекулярное взаимодействие димерного типа ОН...О. Изучение а, β-спиртоокисей и изомера показало, что гидроксил всех спиртоокисей связан межмолекулярной водородной связью.

Академия наук БССР Институт физики

Поступила 1.V.1960

ЛИТЕРАТУРА

 В. И. Пансевич-Коляда, Л. А. Курейчик, Ж. общ. 231, 1954; В. И. Пансевич-Коляда, В. А. Аблова, Л. А. Курейчик, Ж. общ. химии, 24 химии, 24, 493, 1954.

2. В. И. Пансевич-Коляда, Ж. общ. химии, 25, 2090, 4955. 3. И. Ф. Гуринович, В. И. Пансевич-Коляда, Н. А. Борисевич, Сб. докладов I Научно-технического совещания по применению методов молекулярного спектрального анализа, Минск, 1958, стр. 62.
4. Г. С. Ландсберги С. А. Ухолин, Докл. АН СССР, 16, 399, 1937.
5. В. И. Малышев, Изв. АН СССР. Сер. физ., 5, 13, 1941.
6. В. И. Малышев, В. М. Шишкина, Ж. эксперим. и теор. физ., 20, 297,

- 1950.
- 7. А. А. Конкин, Д. Н. Шигорин, Л. И. Новикова, Ж. физ. химии, 32,. 894, 1958.

8. Л. Беллами, Инфракрасные спектры молекул, Изд. пностр. лит., М., 1957.

9. В. И. Малышев, Успехи физ. наук, 63, 323, 1957.

К ТЕОРИИ ЭЛЕКТРОЛИЗА В УСЛОВИЯХ СОЧЕТАНИЯ ХИМИЧЕСКОЙ И КОНЦЕНТРАЦИОННОЙ ПОЛЯРИЗАЦИИ

(распределение потенциала в диффузионном слое)

Л. П. Холпанов

Обычно принято электродную реакцию рассматривать как ряд последовательных гадий, причем направление и ход электролиза определяются самой медленной стадией. цепи последовательных стадий, определяющих электролиз, медленных стадий может ыть две и больше. На направление и скорость электролиза в этом случае влияют все едленные стадии.

На конкретном примере рассмотрена электродная реакция, состоящая из двух садий: стадия, соответствующая химической поляризации, и стадия, соответствующая

намин. Стадия, соответствующая химической поляризации, и стадия, соответствующая ониентрационной поляризации. В режиме стационарности скорости этих двух стадий ввны. Это означает равенство сил тока, соответствующих этим стадиям. Подобно [1], плотность тока сначала выражаем через диффузионно-миграционную садию, затем через стадию, соответствующую стадии химической поляризации. Диффузионно-миграционная стадия представлена уравнением

$$i = D_{\rm R} F z_{\rm R} \frac{dc}{dy} + \mu_{\rm R} F_{\rm R}^2 z^2 c \frac{d\varphi}{dy} , \qquad (1)$$

 $p_{
m R} = D_{
m R} - \kappa$ оэффициент диффузии для катиона, $\mu_{
m R} - \kappa$ окорость катиона, $z_{
m R} - \kappa$ заряд

Стадия, соответствующая химической поляризации, представлена уравнением рез энергию активации электродного процесса:

$$c_{y=0} = \left[\frac{i}{z_{\text{R}} F k f^n \exp\left(-\frac{A_{\partial \Phi}}{RT}\right)}\right]^{1/n} = a, \qquad (2)$$

це f — коэффициент активности, $A_{\mathfrak{s} \Phi}$ — эффективная энергия активации электродого процесса, k — константа скорости электродной реакции, n — порядок реакции. Решая соответственно уравнения вынужденной конвективной диффузии для вра-

ающегося диска при условии равнодоступности его поверхности, найдем распредение концептрации электролита от поверхности в глубину раствора при одновремен-эм течении химической и концентрационной поляризации [2]:

$$c = \alpha + \frac{(c_0 - a) \omega^{1/2}}{1,62D^{1/2}v^{1/4}} \int_{0}^{y-1} \exp\left\{\frac{1}{D} \int_{0}^{z} v_y(z) dz\right\} dt, \tag{3}$$

це ω — угловая скорость вращения электрода, ν — кинематическая вязкость. Подставляя найденное значение концентрации (3) в выражение [1] для плотности ока при диффузионно-миграционной стадии, получим:

$$\ln i = n \ln \left(f \frac{i - D_{\rm R} F Z_{\rm R} c_0 \delta^{-1}}{\mu_{\rm R} F^2 Z_{\rm R}^2 d\phi / dy - D_{\rm R} F Z_{\rm R} \delta^{-1}} \right) + \ln \left(k z_{\rm R} F \right) - \frac{A_{\rm a \Phi}}{R T}, \tag{4} \label{eq:definition}$$

$$\delta = 1,62D^{1/2}v^{1/2}\omega^{-1/2}.$$
 (5)

В выражение для плотности тока вошла неизвестная величина градиента по-вициала $d\phi/dy$. В работе [3] сделана попытка найти приближенное значение гради-чта потенциала в диффузионном слое б. Однако, как показывает математический нализ предложенного метода, зная распределение концентрации в растворе, можно айти точное выражение для распределения потенциала в диффузионном слое. Расределение потенциала в растворе в дифференциальной форме имеет вид:

$$\frac{d\varphi}{dy} = \frac{RTi}{F^2 \left(Z_{\rm R}D_{\rm R} + Z_{\rm a}D_{\rm a}\right)Z_{\rm a}Z_{\rm B}c\left(y\right)} - \frac{\left(D_{\rm R} - D_{\rm a}\right)RT\,\operatorname{grad}\,c\left(y\right)}{F\left(Z_{\rm R}D_{\rm R} + Z_{\rm a}D_{\rm a}\right)c\left(y\right)} \;. \tag{6}$$

Вместо концентрации как функции расстояния по нормали от электрода подставим в выражение (6) значение [3]. Получим:

$$\mid \phi_{\mathrm{K}} - \phi_{p+p} \mid = -\frac{1}{b} \ln \left(\frac{c_0}{a} \right) \left[\frac{RTi}{F^2 \left(\mathbf{Z}_{\mathrm{K}} \mathbf{D}_{\mathrm{K}} + \mathbf{Z}_{\mathrm{a}} \mathbf{D}_{\mathrm{a}} \right) \mathbf{Z}_{\mathrm{K}} \mathbf{Z}_{\mathrm{a}}} - \frac{\left(\mathbf{D}_{\mathrm{K}} - \mathbf{D}_{\mathrm{a}} \right) RTb}{F \left(\mathbf{Z}_{\mathrm{K}} \mathbf{D}_{\mathrm{K}} + \mathbf{Z}_{\mathrm{a}} \mathbf{D}_{\mathrm{a}} \right)} \right], \tag{7}$$

где a — дана формулой (2).

$$b = (c_0 - a) \delta^{-1}. (8)$$

Величина диффузионного слоя

$$\delta = 1,62D^{1/8}v^{1/6}\omega^{-1/2}$$

С другой стороны, изменение потенциала ф можно выразить еще так:

$$d\varphi = idR_{\partial\Phi_2} \tag{8'}$$

где $R_{a \Phi}$ — эффективное сопротивление, возникающее из-за наличия омического сопротивления в растворе, рассчитываемого по закону Ома, а также из-за наличия сторонней э. д. с.

Проинтегрируем (8) в пределах диффузионного слоя, получим:

$$\mid \phi_{\mathbf{R}} - \phi_{p-p} \mid = i \left(R_{\partial \Phi, y=0} - R_{\partial \Phi, y=\delta} \right) = i_{\Delta} R_{\delta}, \tag{9}$$

где $\phi_{\rm R}$ — потенциал поляризованного катода, $\phi_{\rm p-p}$ — потенциал на границе диффузионного слоя и раствора, $R_{\rm s\phi,\ y=0}$, $R_{\rm s\phi,\ y=8}$ — эффективное, сопротивление соответственно на поверхности катода и на границе диффузионного слоя. Тогда формула (7) с учетом (9) примет вид:

$$i\Delta R_{\delta} = -\frac{1}{b} \ln \left(\frac{c_0}{a}\right) \left[\frac{RTi}{F^2 Z_K Z_a \left(Z_K D_K + Z_a D_a\right)} - \frac{\left(D_K - D_a\right) RTb}{F \left(Z_K D_K + Z_a D_a\right)}\right]. \tag{10}$$

Принпмая во внимание упрощения и преобразования, проведенные в [4], формулу (10) можно написать в более упрощенном виде:

$$\frac{A_{\theta\phi}}{RT} = \ln\left(z_{\rm R}Fkf^nc_0^n\right) + n\ln\left(1 - \frac{i}{i_{\rm mag}} + \frac{i\Delta R_{\delta}Fz_{\rm R}}{RT}\right) - \ln i. \tag{11}$$

Уравнение (10) можно представить в таком виде:

$$\exp\left\{i\Delta R_{\delta}b \left/ \left[\frac{(D_{R} - D_{a})RTb}{F(z_{R}D_{R} + z_{a}D_{a})} - \frac{RTi}{F^{2}z_{a}z_{R}(z_{R}D_{R} + z_{a}D_{a})} \right] \right\} = \ln c_{0}/a. \quad (12)$$

Проводя несложные преобразования и учитывая, что при большом потенциале поляризации наступает режим предельного тока, (12) примет вид:

$$\frac{A_{\text{eff}}}{RT} = \ln\left(kz_{\text{K}}F/^{n}c_{0}^{n}\right) - \ln i + n\ln\left[1 - \frac{i}{i_{\text{inpeg}}\left(1 + 2.71 \cdot \frac{i\Delta R_{\delta}Fz_{\text{K}}}{RT}\right)}\right], \quad (13)$$

Отметим, что уравнения (12) и (13), полученные с учетом миграции ионов, под действием тока превращаются в уравнения [3] для случая большого избытка постороннего электролита, если пренебречь эффективным сопротивлением в диффузионном

Формула (7) громоздка в практическом пользовании. Несмотря на это, она правильно поясняет характер изучаемого явления. Так, зависимость эффективной энергии активации электродного процесса от потенциала поляризации имеет следующий вид:

$$\frac{A_{\text{a}\phi}}{RT} = \ln (z_{\text{R}}F_{\text{K}}) - \ln i + n \ln \left[\frac{RT\sigma i}{F^{2}(z_{\text{K}}D_{\text{K}} + z_{\text{a}}D_{\text{a}})z_{\text{a}}z_{\text{K}}} - \frac{(D_{\text{K}} - D_{\text{a}})RTC_{0}}{F(z_{\text{K}}D_{\text{K}} + z_{\text{a}}D_{\text{a}})} \right] - n \ln (\Delta \phi + M).$$
(14)

Данное соотношение получается из (7), если вместо а и в подставим их значения, данное соотношение получается из (1), сели вместо и с подставля подставля соответственно (2) и (8), и для удобства пользования при вычислениях разложим логарифм в ряд, ограничиваясь первыми членами разложения. $\frac{(D_{\rm R}-D_{\rm a})\,RT}{E\,{\rm cn}\,1+x\,D_{\rm a}}$ мало по сравнению с по-

Если значение $M=\phi_{\mathrm{pab}}-\phi_{\mathrm{p}-\mathrm{p}}-\frac{C_{\mathrm{R}}-a_{\mathrm{p}}}{F\left(z_{\mathrm{R}}D_{\mathrm{R}}+z_{\mathrm{a}}D_{\mathrm{R}}\right)}$ циалом поляризации $\Delta \varphi$, то, постронв график зависимости $A_{\partial \varphi}$ от n ln $\Delta \varphi$, по тан-

генсу угла наклона можно приближенно оценить порядок реакции.

Выводы

Для случая электролиза на вращающемся дисковом электроде найдено распре-деление потенциала в диффузионном слое (7) и проведен расчет плотности тока (11) и (13) іля условий сочетания химической и концентрационной полярызацией с учетом миграции ионов под действием электрического тока.

Показано, что полученные уравнения (11) и (13) превращаются в уравнение для случая большого избытка постороннего электролита [2], если пренебречь эффектив-ным сопротивлением раствора в диффузионном слое.

Химико-технологический институт им. Д. И. Менделеева Поступила 2.VII.1960

ЛИТЕРАТУРА

- . С. В. Горбачев и И. И. Арямова. Тр. МХТИ им. Д. И. Менделеева, 32, 5, 1961. Л. П. Холпанов. Ж. физ. химии, 35, 1567, 1961. Г. Л. П. Холпанов. Тр. МХТИ им. Д. И. Менделеева, 32, 1961. Г. Л. Холпанов. Тезисы докладов МХТИ им. Д. И. Менделеева, октябрь

 - 1961 r.

КРИОСКОПИЧЕСКИЙ АНАЛИЗ В МАЛЫХ НАВЕСКАХ

Н. И. Ляшкевич

В криоскопических методах количественной оценки степени чистоты индивидуальных органических соединений пспользуется зависимость равновесной температуры кристаллизации от доли закристаллизованного вещества.

Когда желают получить наиболее точные значения температуры кристаллизации образца и температурной депрессии, вызванной присутствием примеси, то процесс

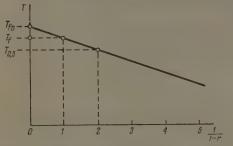


Рис. 1. График $T=\phi[1/(1-r)],$ ствующий уравнению (1)

кристаллизации проводят под давлением упругости насыщенных паров исследуемого образца.

В случае, если отсутствует образование твердого раствора, указанная выше зависимость линейна

$$T = T_{f_0} - \frac{1}{1 - r} (T_{f_0} - T_f),$$
 (1)

где T_{f_0} — температура кристаллизации вещества в чистом виде; T_f температура кристаллизации данного образца; T — равновесная температура при доле закристаллизованного

етвующий уравнению (1) вещества r. Экстраноляция на графике этой зависимости (рис. 1) от 1/(1-r)=1 к 1/(1-r)=0 дает значение температуры кристаллизации вещества в чистом виде T_{f_0} , температуры кристаллизации образца T_f и, следовательно, искомое криоскопическое понижение, вызванное присутствием в образце примеси $(T_{f_0}-T_f)$.

Это же криоскопическое понижение может быть получено экстраполяцией от 1/(1-r)=1 к 1/(1-r)=2 или, на основании равенства,

$$T_{f_0} - T_f = T_f - T_{0,5}, (2)$$

где $T_{0.5}$ — равновесная температура при r=0.5. Зная величину криоскопического понижения $(T_{f_{\bullet}}-T_{f})$ и криоскопическую константу A или тепло плавления ΔH_0 , можно подсчитать содержание примеси в образце:

$$N_2 = A \left(T_{f_0} - T_f \right) = \frac{\Delta H_0}{RT_f^2} \left(T_{f_0} - T_f \right). \tag{3}$$

В случае, если криоскопическая константа неизвестна или возможно образование твердого раствора, необходимо иметь зависимость равновесной температуры от доли закристаллизованного вещества не только исходного образца, но и дополнительно загрязненного путем искусственного введения в образец добавки предполагаемой примесп [2]. Тогда количество примеси в исходном образце будет

$$N_2 = a \frac{\Delta T}{\Delta T' - \Delta T} \; ; \tag{4}$$

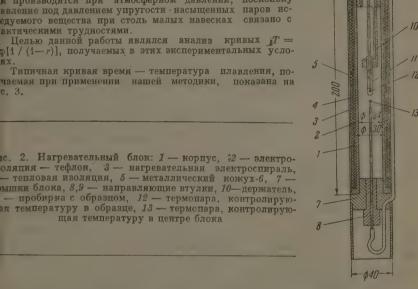
где a — количество добавляемой примеси; ΔT — криоскопическое понижение темпетде t — количество добавляемой примесы, t — крисокопическое полижение температуры на участке кривой кристаллизации исходного образца в интервале изменения доли закристаллизованного вещества от r_1 до r_2 ; $\Delta T'$ — криоскопическое понижение температуры на участке кривой кристаллизации образца с искусственно введенной примесью в том же интервале изменения доли закристаллизованного вещества. Когда имеют дело с очень малыми количествами образца, то для получения зави-

симости равновесной температуры от доли закристаллизованного вещества применяют

год плавления в условиях постепенного повышения температуры нагревательного

ока. Так, например, методика Ско [3], использующая этот метод плавления, зволяет оперировать с количеством 0,5 мл.
В Институте нефтехимического синтеза АН СССР-была разработана методика и р институте нефтехимического синтеза АП СССР-овыла разраоотана методика и паратура для получения кривых плавления в навеске вещества 0,05 г [4]. Согласно ий методике, исследуемое вещество в тонкостенной стекляциой пробирке помется в нагревательный блок из дюралюминия, выполненный в виде цилиндра (рис. 2). мпературу нагревательного блока изменяют линейно при мощи автоматического электронного регулятора. Измере-

е температуры процесса плавления образца производится носпайной платино-золото-палладиевой термопарой, относнавной платино-волото-палладиевой термопарой, отадуированной по платиновому термометру сопротивления, процессе плавления фиксируется время, соответствующее ределенным значениям в. д. с. термопары, которые компенруются при помощи потенциометра ППТН-1. Определем проязводятся при атмосферном давлении, поскольку авление под давлением упругости насыщенных паров иседуемого вещества при столь малых навесках связано с



Доля расплавленного вещества по кривым плавления этого типа в какой-либо омент z определяется методом графического интегрирования:

$$q = \frac{\int\limits_{z_{a}}^{z} (\theta - T) dz}{\int\limits_{z_{a}}^{z} (\theta - T) dz} \cdot (5)$$

Получаемая в наших условиях нагрева зависимость температуры плавления от братной величивы доли расплавленного вещества не следует линейному закопу, ко-рому она должна подчиняться согласно уравнению (1). Обычно получаемые графики $= \phi[1/(1-r)]$ искривлены выпуклостью вииз даже вблиза значений 1/(1-r)=1, с увеличением величины 1/(1-r) зсимптотически приближаются к абсциссе, роходящей через начальную точку плавления T_a (рис. 4). Вследствие этого искривения графика $T = \varphi \left[1 / (1 - r) \right]$ равенство (2) становится неравенством:

$$T_{f_0} - T_f > T_f - T_{0,5}$$
.

Проме того, искривление графика T против 1/(1-r) уменьшает точность экраполяции при определении температурной депрессии $(T_{f_0}-T_f)$ и температуры давления веществ при нулевом содержании примеси T_{f_0} . В наших экспериментах инбка в определении T_{f_0} , оцениваемая при сопоставлении получаемых данных с ливратурными, составляет $\pm~0.2-0.4^\circ$. По этой же причине сравнительный анализ сприменением уравнения (4) возможен, олько если используются участки] кривых с небольшими значениями 1/(1-r),

порядка не более нескольких единиц, поскольку наклон графиков $T=\phi[1\ /\ (1-r)$ на участках с большими значениями $1\ /\ (1-r)$ становится малочувствительным к д бавляемым примесям.

оавляемым примесям. В ряде работ [5,6] искривление графика T против 1/(1-r) объясняется исключительно образованием твердого раствора примеси с главным компонентом. Однако в наших экспериментах искривление графика T против 1/(1-r) имел также образды органических соединений, синтезированные специальными методам исключающими присутствие в примесях соединений, которые могли бы образоват с главным компонентом твердый раствор. Такими образдами были, синтезированные в примесях соединений T синтезированные и прафинарые учествого прада истемствения методу Кольбе нормальные парафиновые углеводороды четного ряда: *и*-тексадека: *и*-октадекан, *и*-дикозан, *и*-докозан, *и*-тексакозан, *и*-триаконтан, *и*-тетратриаконта н-гексатриаконтан*. Для н-докозана, н-гексакозана, н-триаконтана; н-тетратриако

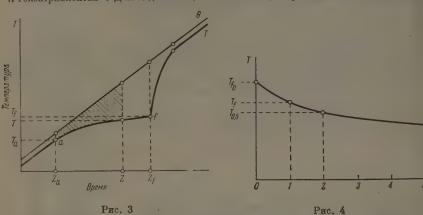


Рис. 3. Кривая нагрева время— температура: 6— изменение температуры нагрев тельного блока, Т— изменение температуры образца

Рис. 4. Типичный график $T=\phi[1/(1-r)]$ по экспериментальным данным

тана и н-гексатриаконтана отсутствие образования твердых растворов подтверждало также тем, что температуры полиморфных превращений, которые имеют названи углеводороды, близко совпадали с литературными данными, причем эти превращен протекали в узких температурных интервалах. Поэтому искривление графика \hat{T} прот

1/(1 — r) не являлось результатом образования твердого раствора.
Это было подтверждено нами также следующим аналитическим методом [7].
В случае образования твердого раствора расчет содержания примеси должен пр

изводиться по следующей формуле [8]:

$$N_2 = \frac{A \setminus \{T_{f_0} - T_f\}_{f_0}}{1 - \beta}$$

где eta — отношение концентрации примеси в жидкой и твердой фазах. Для вычисления коэффицинта eta мы исходили из уравпения Пешкова, устана ливающего зависимость концентрации примеси в жидкой фазе $N_{
m H}$ от количест жидкой фазы х в случае образования твердого раствора [9]:

$$\lg \, \frac{N_{\rm PK}}{N_{\rm PK_0}} = (\beta - 1) \lg \frac{s}{x_0} \, , \label{eq:New_NK_0}$$

где $N_{_{\mathcal{H}_{\mathbf{s}}}}$ — молярное содержание примеси в начальный момент кристаллизаци - количество' жидкой фазы в начальный момент кристаллизации.

Развивая этот анализ, можно показать, что при образовании твердого раство уравнение (1) должно быть заменено уравнением

$$T = T_{f_0} - \frac{1}{(1-r)^{1-\beta}} (T_{f_0} - T_f).$$

Уравнение (7) позволяет на основании графика T против 1 / (1 — r) определя величину коэффициента в методом графического дифференцирования:

$$\beta = \frac{\lg \left(\frac{dT}{d[1/(1-r)]} \right)_{r_1} / \lg \left(\frac{dT}{d[1/(1-r)]} \right)_{r_2}}{\lg (1-r_1)/\lg (1-r_2)}$$

^{*} Синтез проводила Е. М. Терентьева.

Определяя значение коэффициента eta вблизи 1/(1-r)=1, мы установили, чтользование уравнения (6) дает слишком завышенное содержание примеси, вводиво даст супавления (о) даст супшком завышенное содержание примсей, вводив-суп нами в качестве добавки в образды, криоскопические константы которых изве-с. Наоборот, использование уравнения (3) всегда давало более точное значение ко-ства добавляемой примеси, причем онибка составляла пе более +15—20%. оих случаях содержание примеси в исходном образце определялось также по урав-

 ∞ (3). Таким образом, аналитически было подтверждено, что искривление графика Tив 1 / (1 - г) в наших экспериментах не является результатом образования твер-

раствора. этот факт хорошо согласуется с работой Пильчера [10], который, применяя кало-трический метод определения доли расплавленного вещества на больших наве-(35 г), экспериментально продемонстрировал, что изгиб графика T против 1/(1-r)ет иметь место и тогда, когда твердый раствор не образуется, но плавление протся не под давлением упругости насыщенных паров исследуемого вещества, а под

Выволы

1. Описана методика криоскопического анализа малых количеств (0,05 г) нических соединений на основании кинетических кривых плавления время — темтура, получаемых при прогрессивной скорости нагрева. 2. Показано, что при плавлении под атмосферным давлением, а не упругости паров

едуемого вещества линия зависимости температуры процесса от обратной вели-

д доли расплавленного вещества искривлена.

3. Предложены уравнения для вычисления коэффициента распределения примеси рдой и жидкой фазах в случае образования твердых растворов на основании линии симости равновесной температуры от обратной величины доли расплавленного

4. Ноказано, что при плавлении малых навесок органических соединений под атрерным давлением искривление линии зависимости температуры процесса от обой величины доли расплавленного вещества может иметь место и в отсутствие

зования твердых растворов.

сферным давлением.

Академия наук СССР иститут нефтехимического синтеза Поступила 13.X.1960

ЕЛИТЕРАТУРА

W. Swietoslawski, Bull. Acad. polon. sci. et Letters, Cl. A, 113, 1948. F. W. Shwab, E. Wickers, Temperature — Its Measurement and Control in Sciense and Indastry, Reinhold Publishing Corp., New Iork., 1941, p. 256. E. L. Scau, Proc. Amer. Acad. Art. Sci., 67, 551, 1932. И. И. Явшкевич, Передовой научно-технический и производственный опыт, ВИНИТИ АН СССР, П57-26 (2), 1957; П60-15 (1), 1960. D. D. Tunniclief, H. Stone, Analit. Chem., 27, 73, 1955. S. V. R. Mostrangelo, R. W. Dornte, J. Amer. Chem. Soc., 77, 6200, 1955.

Н. И. Ляшкевич, Разработка аппаратуры для количественной оценки степени чистоты индивидуальных углеводородов (научный отчет), Институт нефти

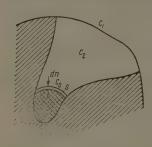
АН СССР, 1956. Л. Ландау, А. Лифшиц, Статистическая физика, М.— Л., 1951, стр. 287. В. П. Пешков, Ж. физ. химии, 20, 835, 1946. G. Pilcher, Analyt. Chimi. acta, 17, 194, 1957.

ПРЕОБРАЗОВАНИЯ ПРОЦЕССОВ ДИФФУЗИОННОГО ИЗВЛЕЧЕНИЯ ТВЕРДОЙ ФАЗЫ

Г. А. Аксельруд

Известно, что извлечение ценных промышленных материалов из руд путем раство рения представляет собой практически важную задачу химической технологии.

В данном сообщении рассматривается смесь пористых частиц, содержащих в пора растворимый твердый материал. При погружении частиц в жидкость последняя про никает внутрь пор, растворяя твердый материал, но не взаимодействуя с пористы скелетом частицы. Перейдя в раствор, извлекаемый материал диффундирует сквоз пористую структуру частицы, достигая ее внешних границ и проникая в основну-массу жидкости. В более сложных случаях проника



массу жидкости. В облее сложных случанх пронике ющая жидкость вступает в реакцию с извлекаемы материалом, а продукты реакции диффундирук наружу. Кинетика диффузионного извлечения рассматривалась в ряде работ [1, 2, 3], а полученны результаты отвечали условиям: 1) извлекаемы материал равномерно распределен по объему частини. 2) йолым нестин изромблагана позмену части. тиц; 2) форма частиц шарообразная, размеры части

Осуществление диффузионного извлечения всег да связано с определенным процессом, отражающи схему взаимодействия твердой и жидкой фаз. Ши роко известные процессы: замкнутый процесс в аг парате с мешалкой, прямоточный и противоточны процессы, процесс в слое и др., с точки зрения дис

рис. 1 фузионной кинетики, отличаются друг от друг формулировкой граничных условий по концентры ции [3].

Рассмотрим следующую задачу: пусть опытным путем определена кинетика из влечения из полидисперсной смеси пористых частиц произвольных форм и с произвольным расположением извлекаемого материала в частице в условиях одного предесса (замкнутый процесс в аппарате с мещалкой). Требуется определить расчетны путем кинетику извидения из той же смеси, но в условиях процесса (в дамкнутый процесса (в дамкну путем кинетику извлечения из той же смеси, но в условиях другого процесса (в данно сообщении — противотока). Вместо системы частиц удобнее рассматривать систем полостей различных размеров и форм, каждая из которых полностью или частичи заполнена извлекаемым материалом (рис. 1). С ходом растворения жидкость буди заполнять полость и диффузия будет происходить в движущейся жидкой среде. Пр выполнении некоторых условий движением жидкости можно пренебречь. Дифференциальное уравнение и граничные условия имеют вид:

$$\begin{cases} \frac{\partial c_2}{\partial t} + (v \text{ grad}) c_2 = D\Delta c_2; \\ c_{2\pi} = c_1; & c_{2s} = c_s; \\ \frac{dn}{dt} = \frac{D}{\gamma} \left(\frac{\partial c_2}{\partial n}\right)_{S}; \end{cases}$$

 c_2 — концентрация жидкости в полости; $c_{_8}$ — концентрация насыщения; c_1 — ко центрация в основной массе жидкости; v — скорость движения жидкости в полости γ — удельный вес извлекаемого материала; n — нормаль к поверхности S.

Граничные условия (2) очевидны. Условие (3) определяет границы области и я ляется следствием уравнения кинетики растворения

$$\frac{dG}{dt} = -D\Omega \left(\frac{\partial c_2}{\partial n}\right)_{\!\!S};$$

 $dG=-\gamma\Omega dn$ — убыль веса материала за время dt; Ω — площадь растворения. Приведем уравнение (1) к безразмерному виду, для чего введем следующие характерные величины: l — размер полости, U — скорость перемещения границы S п лости, т - время извлечения.

:мирукоП

$$\frac{1}{\text{Fo}} \frac{\partial c}{\partial T} + \text{Pe} (V \text{ grad}) c = \Delta c;$$

$$c = \frac{c_1}{c_s}; \quad V = \frac{v}{U}; \quad \text{Fo} = \frac{D\tau}{l^2}; \quad \text{Pe} = \frac{Ul}{D};$$

$$T = \frac{t}{\tau}; \quad X = \frac{x}{l}.$$

Характерная скорость по порядку своей величины равна

$$\Delta c = c_s - c_1; \qquad U \sim \frac{\Delta c D}{\gamma l},$$
 (5)

то усматривается из условия (3). На том же основании время $au \sim rac{l}{U} = rac{\gamma l^2}{\Delta c D}.$

$$\tau \sim \frac{l}{ll} = \frac{\gamma l^2}{\Lambda c D^*} \tag{6}$$

Все призводные, входящие в уравнение (4), а также безразмерные скорости T_x , V_y , V_z имеют порядок единицы. Величина критериев Ре и Fo определится при номощи (5) и (6):

$$Pe = \frac{\Delta c}{\Upsilon}; \quad Fo = \frac{1}{\Delta c/\Upsilon}.$$

Можно указать на значительное число процессов, для которых $\Delta c / \gamma$ значительно меньше единицы, и, следовательно, для таких процессов уравнение (4) можно упростить, опуская члены с множителем $\Delta c / \gamma$. Получим:

$$\frac{\partial^2 c}{\partial X^2} + \frac{\partial^2 c}{\partial Y^2} + \frac{\partial^2 c}{\partial Z^2} = 0; \tag{7}$$

это — уравнение стационарной диффузии. Разумеется, процесс диффузионного извлечения является нестационарным процессом при любых значениях $\Delta c/\gamma$. Полученный результат указывает лишь на то, что кондентрация в каждый момент времени приближенно определяется уравнением (7) в тех геометрических границах, которые в данный момент времени существуют, и это тем вернее, чем меньше критерий $\Delta c / \gamma$. В дальнейшем процессы такого рода будут именоваться псевдостационарными.

Дифференциальное уравнение (7) в граничных условиях (2) имеет решение, которое для i-й полости можно записать в виде

$$\frac{c_s - c_{2i}}{c_s - c_1} = \Gamma_i, \tag{8}$$

где Γ_i — функция координат и тех линейных размеров полости (которые существуют в данный момент), не зависящая от концентрации c_1 . Действительно, указанная рункция определяется при помощи уравнений

$$\begin{cases} \frac{\partial^2 \Gamma_i}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \Gamma_i}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \Gamma_i}{\partial z^2} = 0; \\ \Gamma_{in} = 1; \\ \Gamma_{iS} = 0. \end{cases}$$

Обратимся к уравнению (3). При помощи соотношения (8) установим:

$$\frac{dn}{dt} = -D \frac{c_s - c_1}{\gamma} \left(\frac{\partial \Gamma_i}{\partial n} \right)_S;$$

полученное уравнение упростится с введением новой переменной

$$\theta = \int_0^1 (c_s - c_1) dt; \qquad (9)$$

$$\frac{dn}{d\theta} = -\frac{D}{\gamma} \left(\frac{\partial \Gamma_i}{\partial n} \right)_S. \tag{10}$$

Из сказанного ранее относительно функции Γ_i ясно, что производная $(\Gamma \partial_i I \partial n)_{S_i}$ как и сама функция, зависит от линейных величин, определяющих в данный момент времени геометрию свободной от твердого вещества части полости. Это означает, что дифференциальное уравнение (10) определяет зависимость между размерами полости и некоторым обобщенным аргументом θ . Возможность сведения кинетической зависимости к функции одного аргумента θ является важной особенностью псевдостационарного процесса. В частности, весовая убыль G извлекаемого вещества должна быть функцией только θ :

 $G = G(\theta), \tag{11}$

причем она определяется геометрией полостей и отнюдь не зависит от того, какие изменения претерпевает концентрация c_1 с ходом процесса. Иными словами, указанная

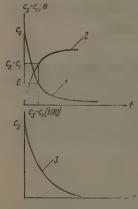


Рис. 2

зависимость (11) является инвариантной по отношению к преобразованию процессов: будучи определена в условиях одного из процессов, она сохраняет свою силу для всех других.

Стандартная процедура по определению характеристической функции (11) может быть выполнена в

условиях простого эксперимента.

Для условий периодического извлечения в сосуде с металкой имеем экспериментальную кривую $e_1(t)$, и обработка результатов ведется в следующей последовательности (рис. 2):

$$G = W'(c_1 - c_H);$$

 $c_{\rm H}$ — начальная концентрация жидкости в сосуде; W' — объем жидкости в сосуде на единицу веса частиц; G — весовая убыль извлекаемого вещества с единицы веса частиц.

Вначале экспериментальные результаты представляются в виде кривой c_s-c_1 как функции времени t (кривая I), затем графически или численно определяется интеграл (9) (кривая 2) и, наконец, строится зависимость $c_s=c_1$ от θ путем исключения промежуточ-

ного параметра t (кривая 3). Окончательно характеристическая функция определится уравнением

$$\frac{1}{W'}G(\theta) = (c_s - c_{\mathrm{H}}) - \{c_s - c_{\mathrm{I}}[t(\theta)]\}. \tag{12}$$

Если характеристическая функция известна, то кинетика извлечения в условиях любого процесса может быть определена расчетным путем. Установим соответствующий результат для противотока. Исходным является уравнение материального баланса при противотоке:

$$W''\left[c_{1\mathrm{K}}-c_{1}\left(t\right)\right]=SG\left[\theta\left(t\right)\right];$$

W" — объем жидкости, поступающей в единицу времени в противоточный аппарат; S — вес твердых частиц, поступающих в единицу времени в аппарат; c_{1k} — конпентрация жидкости на выходе из аппарата. В этом уравнении две неизвестные функции $c_1(t)$ и $\theta(t)$. Дополнительная связь между ними устанавливается на основании (9):

$$c_{s}-c_{1}\left(t\right) =\frac{d\theta \left(t\right) }{dt};$$

функция θ (t) определяется дифференциальным уравнением

$$\frac{d\theta}{dt} - \frac{S}{W''}G(\theta) - (c_8 - c_{1R}) = 0,$$

решение которого:

$$t = \int_{0}^{\theta} \frac{d\theta}{(c_{s} - c_{1k}) + (S/W'') G(\theta)}.$$
 (13)

При помощи подстановки $G\left(\theta\right)$ из (12) уравнения, преобразующие периодическое извлечение в сосуде с мешалкой в противоток, примут следующий окончательный вид:

$$\begin{cases} c_{1}\left(t\right) = c_{1\mathrm{R}} - \frac{SW'}{W''} \left[\left(c_{s} - c_{\mathrm{H}}\right) - \left\{c_{s} - c_{1}\left[t\left(\theta\right)\right]\right\} \right]; \\ t = \int_{0}^{\theta} \frac{d\theta}{\left(c_{s} - c_{1\mathrm{R}}\right) + \frac{SW'}{W''}\left[\left(c_{s} - c_{\mathrm{H}}\right) - \left\{c_{s} - c_{1}\left[t \cdot \left(\theta\right)\right]\right\}\right]} \end{cases}$$
(14)

Выволы

1. Два процесса извлечения твердой фазы, рассматриваемые с точки зрения ки-тики и различающиеся между собой формулировкой краевых условий по концен-ации, могут взаимно преобразовываться друг в друга.

2. Исобходимым условием для этого является свойство псевдостационарности,

исущее процессам извлечения при малых значениях критерия $\Delta c/\gamma$.

3. Для преобразования периодического извлечения в противоток установлены авнення преобразования (14) для процессов, кинетика которых определяется разчными факторами.

Львовский политехнический институт

Поступила 14.X.1960

ЛИТЕРАТУРА

E. L. Piret, R. A. Ebel, C. T. Kiang, W. P. Armstrong, Chem. Engng Progr., 47, 628, 1951. Н. Н. Веригин, Сб. «Растворение и выщелачивание горных пород», Гос. изд.

литературы по строительству и архитектуре, М., 1957. . А. Аксельруд, Теория диффузионного павлечения веществ из пористых Г. А. Аксельруд, тел, Львов, 1959.

О СВОЙСТВАХ ПОЛЯ РАССЛАИВАНИЯ ТРОЙНЫХ СИСТЕМ, ВКЛЮЧАЮЩИХ ДВОЙНУЮ ПРЕОБЛАДАЮЩУЮ СИСТЕМУ. III

Р. В. Мерилин, Н. И. Никурашина и В. А. Петров

В работах [1, 2] были приведены экспериментальные данные по исследовании методом сечений [3] тройных жидких систем: толуол — вода — этанол и бензол — вода — этанол. Функциональные кривые зависимости показателя преломления фазы от концентрации третьего компонента, построенные для ряда сечений, позволяют судити о свойствах всего поля расслоения, о взаимном расположении нод на поле и связать эти свойства со взаимодействием компонентов преобладающей двойной системы. В ис следованных системах это взаимодействие нашло отражение в виде изгиба функцио нальных кривых показателя преломления для отдельных сечений, а также в сгущении и разрежении нод на поле расслоения. Исследованных системы имели одну и ту же пре обладающую двойную систему: вода — этанол.

Настоящая работа посвящена исследованию методом сечений тройной жидкої

системы н-гексан — вода — этанол.

Система и-гексан — вода — этанол была исследована при 0° Боннером [4] и при 25° — Д. Н. Тарасенковым [5]. Авторами были получены бинодальные кривые и от дельные ноды области расслоения.

Экспериментальная часть

Р е а к т и в ы: n-гексан, дважды перегнанный, т, кип, 68.5° , $n_D^{20}=1,3751$ этанол, обезвоженный и перегнанный, т, кип, 78.0° , $n_D^{20}=1,3596$; бидистиллирован ная вода.

Методом титрования при 20° была получена бинодальная кривая (рис. 1), данны для построения которой приведены в табл. 1. Бинодальная кривая не имеет каких-либе экстремальных точек, а ее критическая точка лежит на касательной, проведенной к бинодали из вершины треугольника состава *n*-гексан. Преобладающей двойной системой является этанол — вода.

Таблица 1 📆

Bec.	% компонен	тов	Вес. % компонентов				
Гексан	Вода	Этанол	Гексан	Вода	Этанол		
1,43	39,39	59,18 71,22	48,09	3,59	47,32		
17,78 23,08	7,43	69,49	58,41 60,17* 61.55*	2,68 2,55*	38,91 37,28*		

^{*} Критическая опалесценция.

По показателям преломления были исследованы восемь сечений прямых, проведенных из верпины треугольника состава— этанола на двойную расслаивающую с систему вода— n-гексан. Сечения характеризовались следующими весовыми соотнешениями между водой и гексаном: $2:98;\ 3:97;\ 4:96;\ 5:95;\ 10:90;\ 20:86;\ 50:50;\ 75:25.$

По каждому сечению был составлен ряд смесей с переменным содержанием в ни этанола. По установлении равновесия измерялись показатели преломления как водных так и гексановых фаз. Измерение производилось на рефрактометре ИРФ-22 при 20 с использованием термостатной установки. На основании экспериментальных данны (в табл. 2) ностроены функциональные кривые показателей преломления водных и ге сановых фаз сечений (рис. 2). На рис. 2 для удобства нанесны функциональные кривые только для гетерогенной части сечений. Функциональные кривые только для гетерогенной части сечений I-V имеют очень резко выраженны

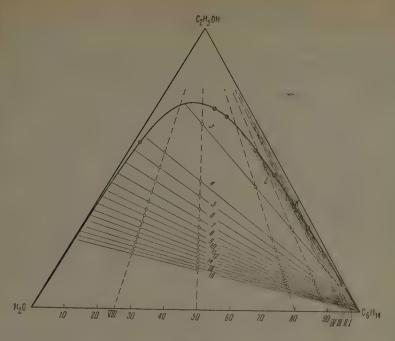


Рис. 1

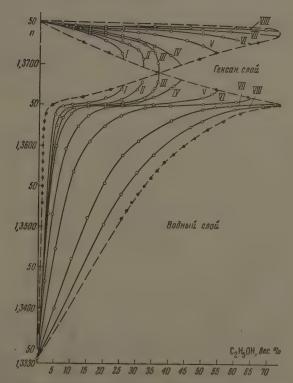


Рис. 2. Функциональные кривые показателей предомления водно-этаноловых и гексано-этаноловых фаз сечений

Таблица 2

						1 4 0	лица 2	
Содержа- ние этано-	Показатель	преломления	Примеча-	Содержа- ние этано-		ь прелом- ния		
ла в сече- нии, вес.%	водной фа- зы	генсановой фазы	ния	ла в сече- нии, вес. %	водной фа- зы	гексановой фазы	Примеча- ния	
	I ce	чение			V cen	ение		
- 0,00 3,00 4,90 7,00 10,00 15,00 20,00 25,00 25,50 30,40 31,50	1,3335 1,3571 1,3638 1,3638 1,3650 1,3652 1,3658 1,3670	1,3753 1,3750 1,3748 1,3745 1,3743 1,3739 1,3739 1,3730 1,3707 1,3700 1,3698	Ferep. > > > > > > > > > > > > > > > > > >	2,00 4,10 8,00 11,90 15,00 20,00 25,00 35,00 45,00 50,00 53,20 55,00	1,3432 1,3515 1,3596 1,3624 1,3637 1,3647 1,3651 1,3651 1,3651 1,3659 1,3664 1,3668	1,3750 1,3750 1,3747 1,3746 1,3744 1,3742 1,3738 1,3730 1,3723	Гетер.	
	11 ce	чение		60,00	1,3661		3	
0,00 5,00 6,00	1,3335 1,3625 1,3635	1,3753 1,3748 1,3743	Гетер. »		VI ce	чение		
8,80 10,10 15,10 20,00 25,00 27,00 30,00 31,00 31,70 33,60 40,00	1,3645 1,3649 1,3651 1,3652 1,3657 1,3662 1,3670 1,3679	1,3745 1,3740 1,3735 1,3728 1,3728 1,3725 1,3718 1,3707 1,3695 1,3628 1,3688	» » Ferep. » Ferep. » Fomor. »	5,00 10,50 15,50 20,00 24,90 32,50 40,20 50,20 50,20 65,90 65,00	1,3472 1,3568 1,3605 1,3624 1,3637 1,3647 1,3649 1,3652 1,3653 1,3654 1,3658	1,3750 1,3749 1,3747 1,3746 1,3745 1,3743 1,3742 1,3738 1,3735 1,3730	Гетер.	
	III ce	чение			VII ce	чение		
0,00 4,50 7,00 10,70 18,30 20,10 25,40 32,10 34,80 35,20 36,30 36,50 40,00	1,3335 1,3600 1,3634 1,3647 1,3650 1,3651 1,3663 1,3660 1,3668 1,3671 1,3678 1,3690 1,3670	1,3753 1,3750 1,3748 1,3745 1,3739 1,3738 1,3733 1,3725 1,3718 1,3713 1,3702	Γετερ. > > > > > > > > > > > > > > > > > >	5,00 10,20 15,10 20,20 25,60 30,50 40,50 49,90 54,20 58,70 72,40 73,50 80,00	1,3399 1,3460 1,3512 1,3553 1,3588 1,3605 1,3632 1,3645 1,3648 1,3649 1,3651 1,3652 1,3654	1,3751 1,3750 1,3750 1,3749 1,3748 1,3747 1,3745 1,3743 1,3742 1,3741	Гетер. > > > > > > > > > > > > > > > > > >	
		ечение			VIII ce	чение		
3,10 4,10 5,00 9,90 11,90 20,00 25,00 30,00 35,00 40,00 41,10 43,50 50,00	1,3515 1,3598 1,3580 1,3639 1,3649 1,3650 1,3651 1,3653 1,3660 1,3670 1,3674 1,3682 1,3676	1,3750 1,3748 1,3747 1,3745 1,3743 1,3740 1,3736 1,3731 1,3723 1,3711 1,3703	Гетер. >	9,00 15,00 19,90 25,20 30,00 35,00 46,30 50,00 60,00 68,90 73,00 79,60	1,3420 1,3461 1,3503 1,3540 1,3550 1,3589 1,3623 1,3630 1,3645 1,3649 1,3649 1,3650	1,3750 1,3750 1,3749 1,3749 1,3748 1,3747 1,3746 1,3745 1,3745 1,3745	Ferep. >	

Габлипа

таолица о	Содержание втанола в бино- дальных точках нод, вес. %	гексановая		21,25	13,25	00°9	2,00	4.50	4.25	1.20	0.75	0,75	0,0	0.55	0.55	0.50	0,50	0,40	0,40	0.30	0,30	
	Содержание дальных точ	водная фаза	, i	26,75	64,00	73,00	61,25	56.50	51.75	47 75	44 00	24, 25	38.30	36.25	34.50	32,50	31,00	29,25	27.00	25, 50	23,25	
		VIII		1	1	1	55,20	50.00	45,00	41.25	38.00	35.00	33.00	30,50	28,50	27,00	25,25	23,50	21,75	20.75	19,5	
		VII		1	1	00,99	45,75	40,50	36,00	32,00	29.00	26.00	24,00	22,50	21,00	19,75	18,25	17,25	16,00	15.00	14,00	
	Bec. %	VI			j	43,00	26,50	22,00	19,00	16,75	14,50	13,00	11,75	11,00	10,00	9,50	8,75	8,30	7,75	7,00	6,60	
	по сечениям,	\ \		7	00,16	28,50	16,25	13,25	11,50	9,50	8,50	4,60	7,00	6,50	6,00	5,50	2,00	4,50	4,00	3,75	5,50	
	Содержание этанола по сечениям, вес.	IV	39.50	35,00	00,00	20,00	10,20	8,00	6,75	5,75	5,20	4,70	4,00	3,75	!	1	-	ı	I	1	2,75	
	Содер	III	35.00	39 00	00,10	15,00	8,00	6,75	5,75	5,00	4,25	4,00		1	1	1	1	Į.	1	1	1	
		II	30.00	26.25	10,01	12,25	6,75	5,50	4,75	4,50	4,00	3,75	1	1	1	ı	1	ļ	1	.[1	
		I	25,00	21.00	40.00	10,00	5,00	4,5	4,0	3,5	3,25	1	1	2,5	1		i	ı	-	1	1	
	Поназатель		1,3670	1,3660	1 3650	00000	1,3640	1,3630	1,3620	1,3610	1,3600	1,3590	1,3580	1,3570	1,3560	1,3950	1,3540	1,3530	1,3520	1,4510	1,3500	
	Пода		44	7	c	> <	₫ ¹ 1	<u>ه</u>	:o	_	∞	ග	10	11	12	13	14	CI of	01	7.	18	

изгиб в области значений показателя преломления 1,3650 и менее резко выраженный изгиб для сечений VI-VIII. Кривые имеют еще одну особенность — в области малых значений этанола в смесях для сечений I-VII кривые круто поднимаются вверх до значения показателя преломления 1,3650, и затем для сечений, проходящих вблизи критической точки, вновь происходит крутой подъем кривых.

Функциональные кривые гексановых фаз сечений не обнаруживают никаких изгибов, что еще раз обращает наше внимание на наличие каких-либо особых растворов, возникающих в водно-этаноловой фазе и отражающихся на появлении изгиба функциональных кривых водной фазы. Пользуясь табл. 2, легко найти функциональную зависимость между показателями преломления конъюгированных фаз — водной и тек-

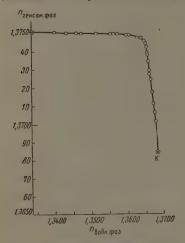


Рис. 3. Кривая «соответствия» показателей преломления конъюгированных фаз

сановой, т. е. построить «кривую соответствия», изображенную на рис. 3. Она также обнаруживает резкий перегиб, свидетельствующий о взаимодействии компонентов в двойной преобладающей системе. Кривая соответствия начинается со значений показателей преломления для водной и гексановой фаз двойной системы и заканчивается критической точкой, показатель преломления которой 1,3685.

На рис. 1 нанесены 18 нод, построенных по функциональным кривым водной фазы, причем показатель преломления для каждой ноды отличается на одинаковую величину.

В нашем случае наблюдаем сгущение нод как вблизи критической точки, так и в направлении начала области расслоения. Такой характер расположения нод можно было предположить уже по виду функциональных кривых, идущих почти вертикально при небольших количествах этанола в сечениях. В этой части поля расслоения наблюдается сгущение нод. Область перегиба будет соответствовать разрежению нод, а резкий подъем функциональных кривых вверх, проходящих вблизи критической точки, даст опять сгущение нод. Данные для построения нод находятся в табл. 3, где показано также содержание этанола в бинодальных точках каждой но-

ды. Эти данные необходимы для построения функциональных кривых контура области расслоения. Нижняя часть рис. 2 представляет собой функциональные кривые контура поля расслоения, представленного показателями преломления водного слоя, а верхняя часть рис. 2- контур по показателям преломления гексановых фаз сечений. Петли функциональных кривых контура области расслоения соприкасаются в критической точке, показатель преломления которой найден экстраполяцией и равен 1,3685.

Сравнивая функциональные кривые водно-этанолового слоя во всех изученных системах, можно отметить наличие изгиба кривых, особенно сильно проявляющегося в системе и-гексан — вода — этанол. Значение показателя преломления водно-этанолового слоя, соответствующее изгибу кривых для изученных систем, колеблется от 1,3550 до 1,3650, что связано с влиянием различных третьих компонентов, входящих в тройные системы.

Выводь

Методом сечений исследована система: н-тексан — этанол — вода при 20°.
 Экспериментально показано отражение взаимодействия компонентов преобла-

дающей двойной системы на свойства поля расслоения.

Саратовский Гос. университет им. Н. Г. Чернышевского

5 Поступила 25.XI.1960

- 1. Р. В. Мерцлин, Н. И. Никурашина, Ж. физ. химии (в печати). 2. Р. В. Мерцлин, Н. И. Никурашина, Ж. физ. химии (в печати). 3. Р. В. Мерцлин, Изв. Пермск. биол. н.-и. ин-та, 2, 5, 1937.

- 4. W. D. Bonner, J. Phys. Chem., 14, 738, 1910. 5. Д. Н. Тарасенков, И. А. Паульсен, Ж. общ. химии, 7, 2143, 1937.

ОБРАЗОВАНИЕ КАПЕЛЬ НАУТОНКИХ НИТЯХ, ПОКРЫТЫХ цилиндрическим слоем жидкости

В. С. Бонда ренко

Когда тело извлекается из смачивающей жидкости, то на его поверхности обраэтся пленка. Вопросу о толщине и профиле пленки жидкости, стекающей с поверх-сти тела, вмеющему большое практическое значение, посвящено много работ. Кри-ческий обзор этих работ можно найти в кпиге В.Г. Левича [1].Л.Д. Ландау и Г. Левич [2], и независимо от них, Б.В.Дерягии [3] дали решение задачи о толие пленки на телах любой формы, кривизна которых значительно меньше капилрной постоянной. Случай увлечения жидкости тонкой нитью теоретически никем не ледован. В опытах автора [4], а также в ранее выполненном исследовании [5] ло обнаружено, что при быстром извлечении тонкой нити из жидкости на ней обзуется цилиндрический слой жидкости, который под действием капиллярных сил спадается на некоторой высоте от мениска на серию больших и маленьких капель. вномерная толщина слоя вдоль нити, а также ее независимость от угла наклона нити поверхности жидкости, из которой извлекается нить, свидетельствуют о том, что ияние сил тяжести здесь несущественно и можно ограничиться учетом—действия лько одних сил поверхностного натяжения.

Будем рассматривать цилиндрический слой на нити как жидкую нить, полагая, о споптанное деление жидкой нити и цилиндрической пленки в начальной стадии ления подобны. Это подобие тем полнее, чем ближе к единице отношение толщины оя в к радиусу цилиндра. Известно, что жидкость, подверженная действию только лами поверхностного натяжения, принимает форму шара, т. е. такую форму, при торой отношение поверхности к заданному объему будет минимальным. Жидкая ть распадается на несколько сферических капель. Сначала на ее поверхности возниют капиллярные волны, образуя пучности и перешейки. Так как кривизна поверхнот в перешейках больше, чем в пучности, то возникает разность дапласовского давния, под влиянием которой жидкость поступает из перешейка в пучность, образуя илю. Благодаря большой скорости процесса образования капли и действию сил утреннего трения жидкости перешеск между каплями не разрывается, а удлиняется, у прерывно уменьшая свой раднус до тех пор, пока отношение длины к раднусу не стигнет того критического значения, при котором он теряет свою устойчивость. гда на перешейке возникает новая капля меньшей величины и образуется новый решеек между ней и большой каплей, на котором, подобно предыдущему, может зникнуть еще одна, самая маленькая капля. Такова в общих чертах картина споннного распада жидкой нити на капли.

В случае образования капель на тонких нитях процесс перехода к состоянию тойчивого равновесия заканчивается еще до образования сферических капель момент, когда уменьшающийся радиус перешейка становится практически равным диусу нити.

Выясним связь между отдельными этапами рассматряваемого процесса и укажем ловне образования на нити капель разных размеров.
Как показано в одной из наших работ [6], образовавшиеся на нити капли имеют

рму ундулоида. Высота одной капли равна

$$\mathbf{z} = 2r_2\mathbf{\varphi}\left(\mathbf{\rho}\right),\tag{1}$$

 $e \ \phi(
ho) =
ho K + E,
ho = r_1/r_2, r_1$ и r_2 — радиусы соответственно шейки и экватори-ьного сечения капли, K и E — полиые эллинтические интеграды первого и второго да, модуль которых определяется из условня $k=\sqrt{1ho^2}.$ Объем одной капли ра-

$$V_{yan} = \frac{2}{3} \pi r_2^8 \Phi(\rho),$$
 (2)

$$\Phi(\rho) = (2 + 3\rho + 2\rho^2)E - \rho^2K.$$

Обозначим через h расстояние между сосединии перешейками капиллярной волны, разовавшейся на поверхности жидкой нити в пачальный момент проявления неустой-

чивости. В пределах каждого отрезка h сначала образуются, как указывалось выше капля и перешеек между соседними каплями. Сделаем предположение, которое, по видимому, близко к истине, что на некоторой стадии процесса формирующаяся капля является ундулоидом, а форма перешейка почти цилиндрическая. Тогда можем написать очевидные равенства

$$h=z+h_1$$
, $V_{ ext{ t цил}}=V_{ ext{ t унд}}+V_{ ext{ t nep}}$

или, учитывая (1) и (2),

$$h=2r_{2}\Phi\left(
ho
ight) +h_{1}, \ \pi r^{2}\hbar=rac{2}{3}\pi r_{2}^{3}\Phi\left(
ho
ight) +\pi r_{1}^{2}h_{1}, \ % The equation of the equat$$

где h_1 и r_1 — длина и радиус перешейка, r — радиус жидкой нити. Выражая линейные размеры фигур, возникающих из цилиндрического отрезка h, в единицах r, т. е. полагая $r_1 = x_1 r$, $r_2 = x_2 r$ и $h = \alpha r$, получим безразмерные уравнения:

$$2x_{2}\varphi\left(\rho\right)+\rho x_{2}\frac{h_{1}}{r_{1}}=\alpha,$$

$$\frac{2}{3}x_2^3\Phi(\rho) + \rho^3x_2^3\frac{\tilde{h}_1}{r_1} = \alpha.$$
 (4)

Исключая из этих уравнений x_2 , находим:

$$\frac{2}{3} \Phi(\rho) + \rho^{3} \frac{h_{1}}{r_{1}} = \frac{1}{\alpha^{2}} \left[2 \varphi(\rho) + \rho \frac{h_{1}}{r_{1}} \right]^{3}.$$
 (5)

Коэффициент α характеризует устойчивость жидкого цилиндра. В начальный момент образования второй капли на перешейке, очевидно, $h_1/r_1=h/r=\alpha$, и уравнение (5), записанное для этого момента, будет иметь следующий вид:

$$\frac{2}{3\alpha}\Phi(\rho) + \rho^{3} = \left[\frac{2}{\alpha}\Phi(\rho) + \rho\right]^{3}.$$
 (6)

Это транцендентное уравнение для р можно решить с требуемой точностью, если будет известно численное значение а.

Распад на капли бесконечного жидкого цилиндра, рассматриваемого как система, находящаяся в равновесии под действием сил поверхностного натяжения, теоретически исследован Релеем [7] для случая невязких жидкостей. Релей показал, что вол-

чески исследован Релеем [7] для случая невязких жидкостей. Релее показал, что волнообразное изменение профиля цилиндра, соответствующее наибольшей неустойчивости, определяется длиной волны $\lambda = 4.51 \cdot 2r$. Полатая в уравнении (6) $\alpha = 9.02$, находим $\rho = 0.222$, этому значению ρ соответствуют $x_2 = 1.67$; $x_1 = 0.37$. Теперь можем указать, в каких случаях на тонкой нити образуются капли только одного размера. Очевидно, это будет тогда, когда радиус нити $r_{\rm H} > r_{\rm L}$. Толщина пленки $\delta = r - r_{\rm H} < r - r_{\rm L}$ или $\delta < r(1 - x_{\rm L})$. Следовательно, в результате распада цилиндрической пленки на нити образуются капли одинаковой величины, если $\delta / r < 0.63$. Когда это усторие на выполняется, из пределейке образуются навад маленькая < 0.63. Когда это условие не выполняется, на перешейке образуются новая маленькая капля и новый перешеек, связывающий ее с большой каплей. В последующем развитии процесса перехода капель к сферической форме этот новый перешеек, как указывалось, удлиняется и в свою очередь, достигнув критических размеров, образует еще одну, наименьшую каплю. Расчет этого случая, выполненный подобно предыдущему, дает следующие результаты: критический радиус перешейка $r_3=0.137r$, объемы капель $V_1=26.78r^3 \ (94.6\%),\ V_2=1.31r^3 \ (4.9\%)$ и $V_3=0.07r^3$. Расстояния между центрами капель большой, маленькой и средней величины относятся друг к другу как

Принимая во внимание значение критического радиуса гз, находим, что при образовании на тонкой нити капель двух размеров должно иметь место неравенство

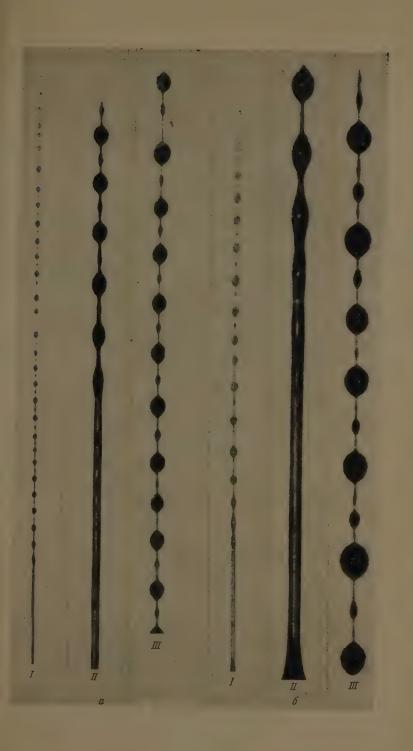
$$0.63 < \frac{0}{3} < 0.86,$$
 (7)

а в случае образования капель всех трех размеров:

$$\frac{\delta}{2}$$
 > 0,86.

Обратимся теперь к эксперименту и сопоставим теоретические расчеты с опытными данными. Нас будет интересовать главным образом длина волны спонтанного деления жидкой нити, непосредственное измерение которой никем не производилось.

Спонтанное разделение жидкой нити легко осуществить, опуская крупные капли вязкой жидкости вдоль тонкой нити. Позади хвостовой части капли на нити образуется





линдрический слой, толщина которого зависит ет вязкости и новерхности натания жилкости, радиуса вити и скорости падения капли. Отношение толщины слоя к распусу жаг пото пилиндра r м живо варьировать в широких пределах. В наших ытах величина δ -r изменялась в ще делах $0.34 < \delta$ / r < 0.85 и образование каль происходило в полном соответствии с условнем (7).

В опытех применялись стеклянные нити днаметром 0.032 мля и медный провож аметром 0.11 и 22 мля и медный провож аметром 0.11 и 22 мля на котомых соолавались пленки транеформаторного масла и автола, имевших вязкость 0.22 и 7.5 из при 18°. Расиал предки фотографироволся специальным фотояппаратом. На рисунке казана типичная мартина распада пленки транеформаторного масла на стеклянной казана папачная зараган разова на трои у разова у разова и стадання ти, увеличенные в 25 разова и ответь и в $\delta = r = 0.72$. На рисупке 4 показана такоя же картина для пленки автола, и ли висе $\delta = r = 0.84$. В этом случае наблюдается в некоторых местах на нити перед к образованию капель трех размеров.

Как видно из рисунка, с. б. размеры капель, а также расстояние между ними не ляются строго одинаковыми, что можи эобъяснить отклонением нити от формы кру-

вого цилиндра и дефектами на ее поверхности. Коэффициент $\alpha = \alpha / \gamma$, соответствующий панбольшей неустойчивости жидкой ти, определялся по среднему расстоянию между каплями и по объему отдельных каль. Оба способа дали сходные результаты. Из опытов с трансформаторным маслом лучено с = 9,6—11,3. От этого мало отличаются результаты опытов с автолом, корые дали для с эначение 9,5—12,5. Расстояние между светящымися точками двух седних пучностей в момент первого появления пеустойчивости пленки (см. рисунок б)

мень и участи в можен переді з поменчия между каплями, и вычисленное по этой длине лим значение с находится в пределах 9,1—10,5.
Соотношение между объемами капель и расстояние между их центрами нахотся в соответствии с теоретическими расчетами.
Все эти измерения показывают, что распал жилкой пленки на тонких нитях в нальной сталии апалогичен распалу жилкой нити не только в качественном, не в количественном отношении; цилиндрическая ил нка распадается на отрезки, велина которых почти равна длине волны максимальной неустоичивости жидкого циндра, вычисленной Релеем.

В заключение приношу благодарность профессору М. М. Кусакову за ряд ценных

азанніг.

Выволы

Песледован теоретический процесс спонтанного распада на капли жидкой плен-п, образованной на нити при ее извлечении из жидкости.
 Указаны условия образования капель различной величины.
 Экспериментально показано, что распад жидкой нити на отрезки равных объ-

юв промеходит в соответствии с теорией поустоичивости жидкого цилиндра, развии Релеем.

Ленинградский текстильный институт им. С. М. Кирова

ЛИТЕРАТУРА

Р. Г. Левич, Физико-химическая гидродинамика, Изд-во АН СССР, М., 1952. Л. Д. Ландау и В. Г. Левич, Аста physicochimica, URSS, 17, 42, 1942. В. В. Дерягин, Докл. АН СССР, 39, 11, 1943. В. С. Бейдаренко, Тр. Грозненск, нефт. ин-та. 4, 195, 1948. F. Соисьет, а. Н. Ward, Philos. Mag. (6), 44, 1002, 1922. В. С. Бейдаренко, Тр. Грозненск, нефт. ин-та, 3, 185, 1948. Редей, Террия звука, т. П. изд. 2-м. Гостехиздат, М., 1955, стр. 351; Лемб. Геррия звука, т. П., изд. 2-м. Гостехиздат, М., 1955, стр. 351; Лемб. Геррия звука, т. П., изд. 2-м. Гостехиздат, М., 1955, стр. 351; Лемб.

О ПРОВЕРКЕ ФОРМУЛЫ ЭЙКЕНА ПРИ ПОМОШИ ВРАЩАЮЩЕГОСЯ ДИСКОВОГО ЭЛЕКТРОДА

В. Д. Юхтанова

Эйкспом было выведено соотношение между током I, протекающим при электролизе, и предельным током диффузии в отсутствие миграции I_d . В случае, когда в растворе присутствуют два однозарядных катиона, из которых один восстанавливается на электроде, и однозарядный анион, уравнение Эйкена имеет вид:

$$I = 2I_d \ [M - \sqrt{M \ (M - 1)}],$$
 (4)

где М-отношение концентрации аниона к концентрации восстанавливающегося катиона [1]. Вывод (1) предполагает, что коэффициенты диффузии не зависят от контиона [1]. Вывод (1) предполагает, что козфидитенны двиффузии не зависят от кон-дентрации, и справедлив, следовательно, линь для достаточно разбавленных растворов. Соотношение Эйкена было подвергнуто мною опытной проверке при помощи вра-щающегося дискового электрода [2]. При рассмотрении опытных результатов перво-начально не было, однако, учтено, что вывод Эйкена предполагает постоянство тол-щины диффузионного слоя, в то время как толщина диффузионного слоя для вра-щающегося дискового электрода при заданном числе оборотов пропорциональна $D^{1/4}$, где D — коэффициент диффузии частицы, диффундирующей к поверхности электрода [3]. Как следует из расчетов В. Г. Левича, эта зависимость приводит к тому, что отношение между I_6 , током в бинарном электролите, т. е. при M=1, и током в присутствии избытка фона $(M o \infty)$ равно не 2, как это следует из (1), а $2 \; (D_R/D_{a \phi \Phi})^{1/a}$, где $D_{\partial\Phi\Phi}$ — коэффициент диффузии бинарного электролита, $D_{_{
m K}}$ — коэффициент дифувии восстанавливающегося катиона.

Так как согласно формуле Нериста

$$D_{9\Phi\Phi} = rac{2D_{
m R}D_{
m a}}{D_{
m R}+D_{
m a}}$$
 ,

где D_a — коэффициент диффузии аниона, то

$$\frac{I_0}{I_d} = 2^{2/8} \left(1 + \frac{D_{\rm R}}{D_{\rm a}} \right)^{1/3} . \tag{3}$$

Соотношение (2) совпадает с выведенным из формулы Эйкена в случае $D_{\rm a} = D_{\rm B}$, когда толщины диффузионного слоя в бинарном электролите и в присутствии большого избытка фона одинаковы. Можно предположить, что в этом случае толщина диффузионазовитка фона однаваювы. В пожно предположить, что в этом случае голщана дифрузио-ного слоя сохранит то же значение и в растворах промежуточного состава и что фор-мула Эйкена, следовательно, может быть применена для расчета токов на вращающийся дисковый электрод при любых M без введения поправочных членов. На это условие, не упомянутое в [2], было позже мною указано [4]. В случае изученной мною системы $\text{TIClO}_4 \leftarrow \text{NaClO}_4$ отношение $D_{\text{K}} / D_{\text{B}}$ равно 1,109 [5] и значение I_0 / I_d , вычисленное по (2), составляет 2,035, т. е. мало отличается от значения 2, которое дает формула Эйкена без поправки. Это оправдывает применение формулы Эйкена для расчета величины $I \ / \ I_d$ при конечных значениях M, превышающих единицу.

Вопрос о влиянии миграции ионов на величину тока на вращающемся дисковом электроде был недавно рассмотрен Зембура [6]. Выражение, которое дает Зембура для случая однозарядных ионов, приобретает вид (в наших обозначениях):

$$\frac{I_0}{I_d} = 2^{s/s} \left(1 + \frac{D_{\rm R}}{D_a} \right)^{1/s} \left(\frac{v}{v_s} \right)^{1/e}, \tag{6}$$

где ${f v}$ и ${f v}_s$ — кинематическая вязкость раствора соответственно в присутствии и в отсутствие индифферентного электролита; оно совпадает ε (2), поскольку в том же приближении, в котором можно считать величины D не зависящими от концентрации, следует принять $v=v_s$.

ж	I/I _d (опытное)	по Эйкену)	м	<i>I/I_d</i> (опытное)	I/I _d вычисленное по Эйкену
51 31 21	1,002 1,005 1,003 1,016	1,004 1,008 1,012 1,024	6 3 2 1	1, 04 6 1,121 1,164 1,96	1,046 1,102 1,172 2(2,035)*

С поправкой на изменение толщины диффузионного слоя.

Сочетая уравнение (3) с формулой Эйкена, Зембура приходит к выражению, орое может быть записано следующим образом:

$$\frac{I}{I_d} = 2^{3/s} \left(1 + \frac{D_R}{D_a} \right)^{1/s} \left(\frac{v}{v_a} \right)^{1/s} [M - \sqrt{M(M-1)}]. \tag{4}$$

Последний вывод, однако, неправилен, поскольку при конечном M, превышающе единицу, толщина диффузионного слоя должна иметь значение промежуточное ду значениями, соответствующими $M o \infty$ и M=1, и введение в формулу Эйкепоправочного множителя $(D_{_{\rm R}}/D_{2\Phi\Phi})^{1/2}$ незаконно. Действительно, уравнение (4) тучае $M \to \infty$ и $D_{_{
m R}} \ne D_{_{
m R}}$ приводит к значению $I/I_{_{
m d}}$, отличному от единицы, что

имеет смысла. В [2] мною были приведены опытные значения величины $I \ / \ I_d$ для разряда иона в растворах TlClO₄ + NaClO₄ и сопоставлены с вычисленными по формуле Эйкена лица). К сожелению, при составлении этой таблицы в расчеты и обозначения вкра-ь пекоторые опибки. Пользуясь настоящим случаем, чтобы привести исправленные

ные. В заключение следует отметить, что представило бы интерес определение величи- I_0 / I_d для растворов с резким различием между $D_{\rm R}$ и D_a , например, HClO₄ + aClO₄, так как в последнем случае, согласно (2), I_0 / I_d должно равняться 2,92, т. е. ественно отличаться от величины, рассчитанной по Эйкену.

Мною были проведены при помощи вращающегося дискового электрода измерения ффициентов диффузии иона водорода в растворах HCl + KCl. При вычислении

нз наблюденных І вводилась поправка по формуле Эйкена.

Экстраполированное на бесконечное разбавление значение $D_{\rm H+}$ равно $9,15\cdot 10^{-5}$ при и хорошо согласуется с вычисленной по формуле Нернста из подвижности величи- $D_{\lambda}=9.3\cdot 10^{-5}.$ Однако в этих измерениях наименьшее значение M равиялось 7; M=7 вычисленное по (1) значение $I/I_{\rm d}=1{,}038$, иначе говоря, поправка на рационный ток была слишком мала, чтобы можно было сделать из этого резульа выводы о правильном способе введения поправок. Эти измерения следовало бы ширить на меньшие значения М.

Выводы

1. Формула Эйкена может быть применена для точного вычисления $I \ / \ I_d$ в слувращающегося дискового электрода, если коэффициенты диффузии катиона и анимало отличаются друг от друга. 2. Уравнение Зембура в общем случае не может быть использовано для правильовычисления I/I_d на вращающемся дисковом электроде.

Академия наук СССР Институт электрохимии Поступила 14.III.1961

А. Eucken, Z. phys. Chem., 59, 72, 1907. В. Д. Юхтанова, Докл. АН СССР, 124, 377, 1959. В. Г. Левич, Физико-химическая гидродин., 1959. В. Д. Юхтанова, Дис. МГУ, М., 1960. R. Robinson, R. Stokes, Electrolyte Solutions, 1955, p. 452. Z. Zumbura, Roczn. chem., 34, 1509, 1960.

ВЗАИМОДЕЙСТВИЕ ВОДОРОДА С КИСЛОРОДОМ В ТИХОМ ЭЛЕКТРИЧЕСКОМ РАЗРЯДЕ

IV. ВЛИЯНИЕ ПОВЫШЕННОГО ДАВЛЕНИЯ

И. А. Семиохин, Н. И. Кобозев и Е. Н. Пицхелаури

В литературе отсутствуют данные по взаимодействию водорода с кислородом разряде при повышенных давлениях, поэтому изучение влияния давления на показатели реакции взаимодействия H_2 и O_2 представляет особый интерес.

Экспериментальная часть

Исследование проведено нами в реакторе (рис. 1), питаемом током звуковой частоты от установки ТУ-5-1. Напряжение повышалось при помощи двух последовательно включенных трансформаторов НОМ-10 11 и измерялось электростатическим киловольтметром. Сила тока измерялась магнитно-электрическим миллиамперметром типа «мультицет». Рабочее папряжение выбирачось на основе вольтамперной характери-

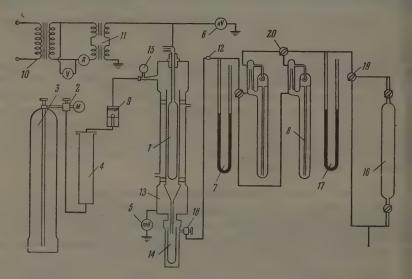


Рис. 1. Схема установки

стики реактора [1]. Регулирование напряжения производилось при помощи автотрансформатора ТНН-45 10. Мощность тока при различных давлениях в реакторе поддерживалась почти постоянной. Наши возможности позволяли провести исследование при мощности 100 sm, достаточной для довольно точного определения весовой концентрации H₂O₂. Мощность разряда определялась проточным калориметрическим методом [2]. Определенный этим путем коэффициент мощности увеличивался от 0,27 до 0,44 при повышении давления от 1 до 3 ama.

Исходная газовая смесь (96,5—97,0%, 1,2 и 3,5—3,0% O₂) составлялась для опытов и докторительности повышения в докторительности повышения в докторительности.

Исходная газовая смесь (96,5—97,0%, H_2 и 3,5—3,0% O_2) составлялась для опмтов из электролитических газов в специальном баллопе-газгольдере 3. В реактор I газовая смесь поступала через предохранительный клапан 9 после осушки над сили-кагелем 4. Непрореагировавшие газы вместе с образовавшиних продуктами реакцив проходили через металлический приемник, укрепленный в дне нижней камеры реактора. Чтобы избежать разложения образовавшейся H_2O_2 на металлических стем-

к камеры и приемника, под барьер и внутренний алюминиевый электрод помещалась к камеры и приемника, под оврвер и внутренний влюминиевый электрод помещалась жилянная воронка 13. Продукты реакции, конленсирующиеся во время опыта на стен-к электродов, стекали через эту воронку в стеклянную проборку 14, находящуюся приемнике. Приемник во время опытов охлаждался до —60°. Наменение давления осуществлялось при помощи двух игольчатых вентилей 2 18, измерение давления производилось по манометру 6 на 15 ата. Давление до 1 ата

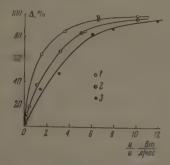


Рис. 2. Зависимость общего потребления кислорода Δ от U/v при разных давлениях: I — 1,0; \mathscr{Z} — 2,0 и \mathscr{Z} — 3,0 ama

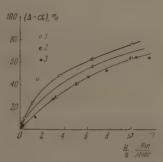


Рис. 3. Зависимость выхода воды $(\Delta - \alpha)$ от U/v при разных давлениях: 1 - 0.0; 2 - 2.0 и 3 - 3.0 ата

л а	состав исхо вой сме		Скорость потока га-	Удельная энергия U/v,	Выход от 1	йропущенно	oro O ₂ , %	Полезное потребле- ние кисле- рода
	Ha	Og	ва. м [®] /час	em/n/час	H ₂ O ₂ , 100-α	H ₂ O, 100·(Δ — α)	H ₂ O ₂ + + H ₂ O ₃ 100 · △	$\gamma = \frac{\alpha}{\Delta}$
	q —1 ama;	I—35 ма;	V—10,0 x	з; частота 1	гока <i>F—</i> 16	00 пер./се	к., <i>U</i> ≈ 9	5 <i>em</i>
221 213 214 220 233 236 235	97,4 96,1 97,0 97,6 96,85 96,85 96,85	2,6 3,9 3,0 2,4 3,15 3,15 3,15	1,41 0,63 0,27 0,06 0,03 0,02 0,009	0,07 0,15 0,36 1,50 3,50 5,25 10,0	3,5 5,3 7,8 18,5 37,1 32,8 22,8	1,4 3,1 10,10 45,6 48,1 54,2 77,2	4,9 8,4 17,8 64,1 85,2 85,0 100,0	0,71 0,63 0,44 0,29 0,44 0,39 0,23
	p-2 a	na; I—23	ма; V—1	3 ke; F9 0	0 пер./сек	., <i>U</i> ≈ 90	вт	
216 211 207 228 229 241 237 230	96,5 96,5 97,2 94,5 94,5 95,95 96,85 96,85	3,5 3,5 2,8 5,5 5,5 4,05 3,15 3,15	1,37 0,63 0,09 0,03 0,02 0,014 0,014 0,009	0,07 0,15 1,06 3,1 5,0 6,5 6,5	2,3 7,2 13,7 38,5 41,6 41,7 34,3 32,3	0,8 5,2 23,8 28,4 42,3 57.2 61,3 64,8	3,1 12,4 37,5 66,9 83,9 98,9 95,6 97,1	0,74 0,58 0,37 0,57 0,49 0,41 0,36 0,33
	p3 a	ma; I—17	— 18 ма;	V-14,5 κε	; F600	пер./сек.,	<i>U</i> ≈ 110	вт
222 217 205 240 227 238 239	97,8 96,0 96,8 95,95 96,9 96,85 95,95	2,2 4,0 3,2 4,05 3,1 3,15 4,05	1,3 0,63 0,09 0,04 0,02 0,014 0,009	0,09 0,19 1,36 2,95 6,0 7,8 11,7	1,8 4,7 12,3 21,7 36,3 36,7 30,8	0,9 3,5 10,9 26,7 47,1 51,5 65,9	2,7 8,2 33,2 48,4 83,4 88,2 96,7	0,67 0,57 0,37 0,45 0,44 0,42 0,32

отсчитывалось по ртутному манометру 7. Соединение металлической трубки, отходяотсчитывалось по ртугному манометру 7. Сосдинства высыми теской группа, от стекля и тольчатого вептиля 18, со стеклянной было сделано при помощи плифа 12, уплотненного замазкой из растворимого стекла с окисью цинка. Температура в реакторе почти пе менялась от опыта к опыту и равнялась 10—15°. Скорость потока газовой смеси определялась двумя реометрами 8, прокалиброванными на 0,20 и 1,70 м³/час. Подвергавшаяся действию разряда газовая смесь

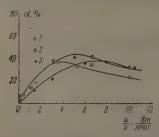


Рис. 4. Зависимость величины а (доля кислорода, пошедшего на образование H_2O_2) от U/v при разных давлениях: 1 при разных давлениях: 1,0; 2-2,0 M 3-3,0 ama

отбиралась для анализа в газовую пипетку 16, давление в которой измерялось ртутным маномет-17.

Нами были проведены опыты при давлениях в 1, 2 и 3 ата. При этом скорость потока газовой смеси изменялась от 0,009 до 1,40 м³/час, удельная энергия соответственно — от 10—12 до 0,07 см/л пропущенной газовой смеси в час. Продолжительность каждого опыта составляла 2-3 часа.

Как видно из рис. 2 и таблицы, при увеличении давления в реакторе общее потребление кислорода 🛆 понижалось во всей исследованной области изменения удельной эпергии. Кривая выхода воды $(\Delta - \alpha)$ (рис. 3) претерпевает аналогичное измене-

ние.

Кривая зависимости потребления кислорода на образование H₂O₂ α (рис. 4) от изменения удельной энергии проходит через максимум, причем высота, ширина и положение максимума меняются с давлением в реакторе при прочих одинаковых условиях.

Так, при 1 ата максимум наступает при U/v = 3.5 sm/n/час и достигает 37,1% (100 а) от пропущенного кислорода. При 2 ата максимум смещается вправо и достигает 41% при $U / v = 4.5 \ em/s/час$. Наконец, при $3 \ ama$ в реакторе максимум становится более размытым и наступает в области значений $U/v=6-8\ em/s/час$, достигая 37% от пропущенного кислорода.

 $m \check{B}$ области высоких значений удельной энергии (U / $v\geqslant 10$ em/s/чac) значение m lpha

начинает несколько повышаться с ростом давления.

Выводы

1. При изменении давления в реакторе изменяются величина и положение максимума значения α . Наибольшее значение α в данном реакторе достигнуто при 2 ama (42% от пропущенного кислорода).

2. Потребление кислорода и выход воды уменыпаются при повышении давления от

1 до 3 ата в реакторе.

Московский Гос. университет им. М. В. Ломоносова

Поступила 21.IĬ.1961

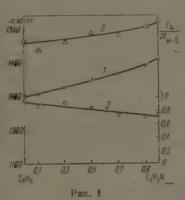
ЛИТЕРАТУРА

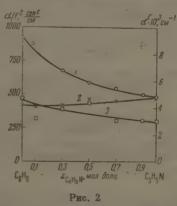
1. И. А. Семиохин, Канд. дис. МГУ, 1952. 2. Н. И. Кобозев, И. А. Семнохин, Е. Н. Пицхелаури, Сб. «Ки-2. Н. И. Кобозев, И. А. Семиохин, Е. Н. П петика и катализ», Изд-во АН СССР, 1960, стр. 83.

ИССЛЕДОВАНИЕ ГИПЕРАКУСТИЧЕСКИХ И УЛЬТРААКУСТИЧЕСКИХ СВОЙСТВ РАСТВОРОВ ПИРИДИН — БЕНЗОЛ

М. С. Тунин и М. И. Шахпаронов

Для выяснения молекулярной природы процессов гиперакустической релаксации обставляет интерес изучение связи между этими процессами и составом растворов. имие исследования до настоящего времени не производились. Инже излагаются ремьтаты измерений скорости распространения гиперзвуковых и ультразвуковых воли своетом и коэффициента поглощения звука в растворах бензол — пиридии при 25°, корость распространения гиперзвуковых воли с определялась оптическим методом





не. 1. Зависимость скорости: I — ультразвука v_0 ; 2 — гиперзвука v и 3 — отношеня интенсивностей компонент релеевского триплета от состава растворов пиридин — бензол $(I_{\Pi}/2I_{\mathbf{M}=\mathbf{6}})$.

из. 2. Зависимость : 1 — коэффициента поглощения ультразвука, деленного на квадиз частоты α/f^2 ; 2 — стоксовского $\alpha_n^{\rm p}$ и 3 — сверхстоксовского коэффициентов поглощения гиперзвука (частота $10^{10}~\epsilon u$) от состава растворов пиридин — бензол

о данным о тонкой структуре релеевской линии рассеянного света. Методика и усрвия опытов описаны в [1,2]. При фотографировании тонкой структуры релеевской инии (λ = 4358Å) время экспозиции не превышало 20 мин. Показатели преломления мазола и пиридина мало различаются. Поэтому вклад рассеятия на флюктуациях кон-

ентрации в центральную компоненту релеевского триплета не существен. Измерения скорости распространения v_0 и коэффициента поглощения α в распорах пиридина в бензоле проводились на маломощной импульсной установке в нервале частот 20.6-34.4 мгч. Генератор метровых воли имел выходное напряжее $5~\mu s$ — 50~ms. Погрешность измерений с учетом возможных колебаний составанеси ири измерениях за счет испарения была равна для скорости звука $\pm 1\%$ или поглощения $\pm 4-6\%$ в зависимости от частоты. Бензол и пиридин были тщакивно очищены от примесей и имели следующие свойства: бензол: т. кип. $80^\circ/760~ms$, $60.8737 s~cm^3$, n_D^{20} 1,4979; пиридин: т. кип. $115^\circ/731~ms$, ρ_L^{25} 0,9778 s/cm^3 , n_D^{25} 1,5075.

На рис. 1 приведены графики зависимости v_0 и v от мольных долей x пиридина растворе. На рис. 2 представлена зависимость α/f_3 от x, а на рис. 3 — зависи-

мость от x коэффициента сдвиговой вязкости растворов. Кроме того, на рис. 1 представлены значения отношения интенсивностей центральной $I_{\rm u}$ и смещенных $I_{\rm M\to 0}$ компонент релеевского триплета, на рис. 2—3 — результаты расчета коэффициентов поглощений $\alpha_{\rm r}^{\rm T}$ и $\alpha_{\rm r}^{\rm T}$. (частота $10^{10}\,\varepsilon u$) и объемной вязкости η' по формулам:

$$\alpha_{\eta}^{P} = \frac{\omega^{2}}{2\rho v_{0}^{3}} \frac{4}{3} \eta; \tag{1}$$

$$\alpha_{\eta'}^{F} = \frac{\omega^{2} \tau \left(v^{2} - v_{0}^{2}\right)}{2v_{0}^{3}(1 + \omega^{2}\tau^{2})}.$$
 (2)

Уравнение (2), как известно, справедляво при допущении, что акустическая релаксация описывается при помощи одного значения времени релаксации т.

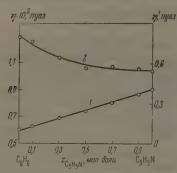


Рис. 3. Изменение: 1 — сдвиговой п и 2 — объемной п' коэффициентов вязкости растворов пиридин— бензол

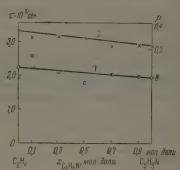


Рис. 4. Зависимость: 1—т и 2—µ от состава растворов пиридин—бензол

На рис. 4 приведены результаты расчета τ по уравнению (2) при помощи найженных нами значений α , η , v, v_0 . Кроме того, там же представлены результаты расчета $\mu = \alpha_{\eta' \text{ макс }} \Lambda_c = [\pi \, (v - v_0)] / v$, где $\alpha_{\eta' \text{ макс }}^r$ — максимальное значение релаксирующей части коэффициента поглошения, а Λ_c — длина звуковой водим в точке максимума $\alpha_{r'}^r$.

Выводы

Изучена скорость распространения ультразвуковых и гиперзвуковых волн, коэффициент поглощения звука и вязкость в растворах пиридин— бензол при 25°. Вычислены нараметры, характеризующие процесс акустической релаксации в этих растворах.

Московский государственный университет им. М. В. Ломоносова Поступила 7.V.1961

ЛИТЕРАТУРА

 М. И. Шахпаропов и М. С. Тупин, «Применение ультраакустики в исследованию вещества». Труды 9-й конференции, вып. 14, 11зд. Моск. пед ин-та, 1961.

2. Л. В. Лапшина и М. П. Піахпаронов, Докл. АН СССР, 137, 830, 1961

Л. Б. Дворкин

В последнее время появилось много работ, посвященных исследованию процессов мализа. Насколько нам известно, исследователи во всех случаях исходят из справедвости следующего уравнения:

 $-\frac{dc}{dt} = \frac{\delta F}{V} (c - c_{\rm p}).$

 $(0,c_0$ — концентрация вещества в диализуемом растворе; $c_{\mathcal{A}}$ — концентрация вещества диализате; V — объем диализуемого раствора; δ,F — соответственно коэффициент кализа и площадь мембраны.

Интегрирование уравнения (1) при условии $c_{\rm n}=0$ приводит к выражению

$$c(t) = c_0 e^{-(\delta F/V)t}, \qquad (2)$$

(с. — начальная концентрация в диализуемом растворе.
Уравиение (1) предполагает что выход вещества в диализат равен убыли вещества диализуемом растворе; тем самым пренебрегают той частью диффундирующего вества, которая поглощается самой мембраной. Сежду тем ясно, что в начальной стадии опыта это предположение не имеет места (особенно случае применения толстых мембран). Дейстительно, уже отмечалось [1], что уравнение (2) в согласуется с данными опыта именно в этой е согласуется с данными опыта именно в этой бласти.

Нашей целью является вывод точного уравения днализа; вместе с тем, мы дадим удобную яя расчетов формулу, справедливую для об-асти малых времен. Анализ этой формулы, ри учете имеющегося опытного материала, озволит сделать дополнительные заключения о ротскании диализа.

Постановка и решение задаи. Будем рассматривать одномерный поток

ещества из диализуемого раствора в диализат, азделенных мембраной с открытой пористостью W. Геометрия задачи излюстрируетя рисунком (в дальнейшем рассуждения проводим применительно к схеме опыта, риводимой в [1]).

Поместо уравнения (1) для убыли вещества в диализуемом растворе мы должны заисать, псходя из условия непрерывности потока,

$$-\frac{dc}{dt}V = FD_1 \frac{\partial c_1}{\partial x}\Big|_{x \to l_1},$$

де c и c_1 — соответственно концентрации вещества в диализуемом растворе и мем-ропе: D_1 — коэффициент диффузии в мембране, заполненной чистым растворителем. Поскольку $V=Fl_2$, то предыдущее уравнение перепишем так:

$$-\frac{dc}{dt}l_1 = D_1 \frac{\partial c_1}{\partial x}\Big|_{x \to l_1}, \qquad (3)$$

Для c_1 имеем уравнение диффузин

$$\frac{\partial c_1}{\partial t} = D_1 \frac{\partial^2 c_1}{\partial x^2} . \tag{4}$$

 $A \leftarrow$ мембрана, $B \leftarrow$ сосуд с ди-ализуемым веществом, перемени-

ваемым мешалкой

Условия опыта определяют краевые значения следующим образом:

$$c_1 = 0 \qquad \text{при} \quad x \to 0, \tag{5}$$

$$c_1 = Wc \quad \text{npm} \quad x \to l_1 \tag{6}$$

поснощение происходит только в порах) и начальные

$$c_1=0, \quad c=c_0 \quad \text{при} \quad t\to 0.$$

Применим преобразование Лапласа — Карсона к уравнениям (3) и (4), а также к краевым значениям (5) и (6):

$$L\left[F\left(x,\,t\right)\right] = \overline{F}\left(x,\,p\right) = p\int\limits_{0}^{\infty}F\left(x,\,t\right)e^{-pt}dt.$$

После преобразования получаем, сохраняя последовательность записи,

$$-l_{2}p\left[-c_{0}+\bar{c}\right] = D_{1}\frac{d\bar{c}_{1}(x, p)}{dx}\Big|_{x\rightarrow l_{1}},$$
(8)

$$c_1 = \frac{D_1}{p} \frac{d^2 \bar{c_1}}{dx^2} \,, \tag{9}$$

$$\overline{c}_1(0, p) = 0,$$
 (10)

$$c_1(l_1, p) = W\bar{c}(p).$$
 (11)

Решение уравнения (9) имеет вид:

$$\overline{c}_1 = A_1 e^{\sqrt{(\overline{p}/D_1)}x} + A_2 e^{-\sqrt{(\overline{p}/D_1)}x}. \tag{12}$$

С учетом (10) получаем

$$c_1 = 2A_1 \sinh \sqrt{\frac{p}{D_1}} x.$$

Из (8) находим

$$A_1 = \frac{l_2 \sqrt{p/D_1} (c_0 - \overline{c})}{\operatorname{ch} \sqrt{p/D_1} l_1} \tag{13}$$

и, используя (11), окончательно получаем

$$\overline{c} = c_0 - \frac{c_0 W}{W + l_2 \sqrt{D/D_1} \ln \sqrt{D/D_1} l_1}$$
(14)

ROLL

$$c = c_0 - \frac{F_1(p)}{F_2(p)} ,$$

где

$$F_1(p) \equiv c_0 W; \ F_2(p) \equiv W + l_2 \sqrt{\frac{p}{D_1}} \operatorname{th} \sqrt{\frac{p}{D_1}} l_1.$$

 $[F_1(p)]/[F_2(p)]$ — мероморфная функция, удовлетворяющая требованиям известной теоремы о разложении оператора [2]. Оригинал, соответствующий изображению в форме (14), имеет вид

$$c(t) = c_0 - \left[\frac{F_1(0)}{F_2(0)} + \sum_{k=1}^{\infty} \frac{F_1(p_k)}{p_k F_2'(p_k)} e^{p_k t} \right], \tag{15}$$

где p_{κ} в нашем случае являются корнями уравнения

$$W + l_2 \sqrt{\frac{p}{D_1}} \operatorname{th} \sqrt{\frac{p}{D_1}} l_1 = 0.$$
 (16)

Учитывая, что

$$\begin{split} F_1 \left(0 \right) &= F_1 \left(p_{\rm R} \right) = c_0 W; \quad F_2 \left(0 \right) = W, \\ F_2^{'} \left(p_{\rm R} \right) &= -\frac{W}{2 p_{\rm R}} + \frac{l_2 l_1}{2 D_1} - \frac{l_1}{2 l_2} \frac{W^2}{p_{\rm R}} \end{split}$$

и нолагая $\sqrt{p_{\rm K}} = i\alpha_{\rm K}$, перепишем (15) так:

$$c(t) = 2c_0 W \sum_{k=1}^{\infty} \frac{e^{-\alpha_k^2 t}}{W + \frac{l_2 l_1}{D_t} \alpha_k^2 + \frac{l_1}{l_2} W^2},$$
(17)

где а, являются корнями уравнения

$$\frac{l_2\alpha_{_{_{\parallel}}}}{\sqrt{D_1}}\operatorname{tg}\frac{\alpha_{_{\parallel}}l_1}{\sqrt{D_1}}=W \tag{48}$$

(отметим, что корни уравнения (18) табулированы, см., например, соответствующие иомограммы в [3]).

Формула (17) представляется неудобной для практических расчетов, поэтому ны дадим рабочие формулы отдельно как для больших, так и для малых продолкительностей диализа.

а. Длительный диализ

Этот случай соответствует $p \to 0$. Учитывая, что при малых p

th
$$\sqrt{\frac{p}{D_1}}l_1 \cong \sqrt{\frac{p}{D_2}}l_1$$
,

можем переписать общее уравнение для изображения (14) так:

$$\overline{c} \cong \frac{c_0 p}{(p + \overline{WD_1 / l_2 l_1})}. \tag{19}$$

В справочнике [2] имеем

$$\frac{p}{p-a} \div e^{at}.$$

Итак, при больших временах с описывается выражением

$$c = c_0 e^{-(WD/l_1 l_2)t}. (20)$$

$$\delta = \frac{WD_1}{l_1} ,$$

беждаемся в тождественности уравнений (2) и (20).

б. Малые продолжительности диализа

Этот случай соответствует $p \to \infty$. Учитывая, что при больших p

th
$$\sqrt{\frac{p}{D_1}}l_1 \cong 1$$
,

всегда меньше единицы, аналогично найдем для изображения

$$ar{c} \cong c_0 - rac{c_0 W}{\left(l_2 \, / \, V \, \overline{D_1}
ight) \, V \, \overline{p}} \; .$$

Это изображение является табличным [2]. Окончательно находим

$$c = c_0 \left(1 - \frac{2}{\sqrt{\pi}} \frac{1}{l_2} \sqrt{W l_1} \sqrt{\delta} \sqrt{t} \right). \tag{21}$$

В [1] сообщается, что при кратковременных диализах убыль вещества проходит быстрее, нежели при длительных (см. [1], стр. 25, рис. 4). Из формулы (21) следует грямо противоположный вывод. Если названные эксперименты проведены достаточно мкуратно, то результаты их должные свидетельствовать, что коэффициент диализа замисит от концентрации и при малых концентрациях (что имеет место в начале опыта) обладает повышениями значениями. Возможно, названный эффект превышения убыли в какой-то степени обусловлен и поглощением в самом «каркасе» мембраны.

Во всяком случае, в предположениях, служащих обычно исходными при рассмотрении днализа (коэффициент днализа постоянен, поглощение происходит только в норах), в начальной стадии опыта превышения убыли над ее значением при длительных про-

цессах быть не может.

Выводы

1. Дано точное уравнение диализа, справедливое в общем случае; вместе с тем цано удобное для расчетов асимптотическое представление решения в случае малых

времен. Решение сохраняет силу для сколь угодно толстых мембран.

2. На основе полученного решения проведен анализ фактического материала и уста-повлено, что отмеченное экспериментаторами повышенное значение скорости диализа в начальной стадии опыта является парадоксальным, если ограничиться предполо-жениями о постояистве коэффициента диализа и поглощением исключительно в порах мембраны.

3. Отмеченное противоречие указывает как на непостоянство коэффициента диалыза, так и на факт поглощения диффундирующего вещества самим скелетом мембраны. Роль каждого из этих факторов возможно оценить лишь в каждом конкретном случае.

> Поступила 5.V.1961

ЛИТЕРАТУРА

Сб. «Электрокинстические свойства капиллярных систем», Изд-во АН СССР, 1956.
 В. А. Диткин и П. И. Кузнецов, Справочник по операционному исчислению, ГИТТЛ, 1951.
 Е. Янке и Ф. Эмде, Таблицы функций, Физматгиз, 1959.

РАВНОВЕСИЕ ОРТОСИЛИКАТА НИКЕЛЯ С ОКИСЬЮ УГЛЕРОДА ПРИ ВЫСОКИХ ТЕМПЕРАТУРАХ

В. Г. Лебедев и В. А. Левицкий

Многие металлы приходится добывать из руд, в составе которых содержатся силикаты выплавляемых металлов. Поэтому термодинамические свойства силикатов представляют интерес для выяснения условий их восстановления. В литературе имеется лишь песколько работ [1, 2, 3], в которых рассматриваются процессы восстановления металлов из силикатов. Для накопления новых данных об этих процессах нами было исследовано равновесие реакции восстановления ортосиликата никеля окисью углерода в интервале 800—4100°.

Экспериментальная часть

В работе [4]-показано, что устойчивым химическием соединением в системе NiO—SiO₂ является только ортосиликат инкеля Ni₂SiO₄. Этот препарат готовился нами из закиси никеля и кремнезема марки «х. ч.». Из тщательно перетертой смеси прессывались таблетки под давлением $5000~\kappa e/c_{m}^{2}$, которые затем прокаливались в алуидовом тигле в окислительной атмосфере при 1250° в течение 100 час. Полученный таким

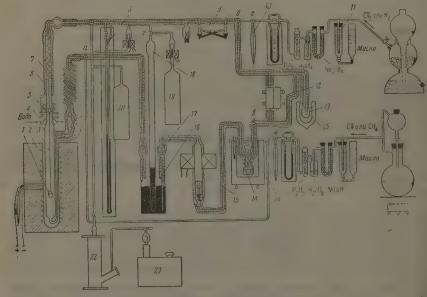


Рис. 1. Схема установки для изучения гетерогенного равновесия: I — тигель, 2 — мечь, 3 — кварцевая подвеска, 4 — кварцевый реактор, 5 — датчик электронных весов 6 — насадка, 7 — пружина весов, 8 — манометр, 9 — дифференциальный микрома нометр для регулирования давления в системе, 10 — емкость для газа, 11 — маностат 12 — электрический газоанализатор, 13 — дроссель для газа, 14 — сатуратор, 15 — циркуляционный насос, 16 — уравнительный сосуд со ртутью, 17 — ловушка, 18 — сосуд для измерения объема системы, 19, 20 — баллоны для регулирования давления 21 — термопара, 22, 23 — диффузионный и масляный насосы, 24 — термостат, 25 — сосуд Дьюара

образом препарат был однороден, имел светло-зеленую окраску и по результатам

имического анализа соответствовал формуле Ni₂SiO₄*.]
В настоящей работе применялся циркуляционный метод, использованный для настоящей работе применялся циркуляционный метод, использованный для научения гетерогенных равновесий с участием CO — CO₂ [5] и H₂ — H₂O (пар) [6]. Наша установка, схематически изображенная на рпс. 1, позволяла проводить из как со смесыю CO — CO₂, так и со смесями H₂ — H₂O₆(пар) и CH₄ — H₂. Навеска пренарата весом 2—3 г загружалась в кварцевый тигель с отверстиями в степ-ках для лучшего проникновения газа в массу пренарата. Тигель подвешивался на

ках для лучшего проинкновения газа в массу прецарата. Інгель подвенивался на кварцевой нити в кварцевый реактор, обогреваемый трубчатой печью. Регулирование температуры осуществлялось фотоэлектрическим терморегуля-гором с точностью — 2°. Температура в реакционной зоне измерялась платина-плати-породиевой термопарой. Окись углерода получалась путем дегидратации муравыной кислоты. Для осушки СО и очистки ее от

ледов CO₂ применялись колонки с концентрированной H₂SO₄, CaCl₂, P₂O₅ и VaOH. Двускись углерода получалась в ппарате Киппа обычным путем и тщательно осущалась и очищалась. Во время опы-а состав циркулирующей газовой смеси пепрерывно фиксировался электрическим сазовым анализатором, работающим по принципу сравнения теплопроводности сследуемой газовой смеси с теплопроводостью воздуха. Точность анализа состав-ила 0,2—0,3%. После достижения равювесия из реакционного пространства отирались контрольные пробы газа для нализа на СО и СО 2 волюметрическим пу-ем с точностью до 0,1%**. Для устранения ермической диффузии газовая смесь при тборе на контрольный химический анализ юдвергалась закалке. Термодиффузия гаов в реакторе элиминировалась цирку-

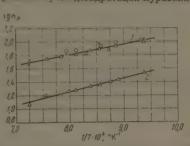


Рис. 2. Зависимость логарифма константы равновесия реакций (1) и (2) от температуры: О — данные [7], × — данные [9],

— наши данные

ящией газовой смеси в установке и отводом ее из реактора через капилляр.

Равновесие реакции

$$0.5 \text{ Ni}_2 \text{SiO}_4 + \text{CO} = \text{Ni} + \frac{1}{2} \text{SiO}_2 + \text{CO}_2; \quad K_p = \frac{P_{\text{CO}_3}}{P_{\text{CO}}}$$
 (1)

остигалось как со стороны восстановления ортосиликата никеля, так и со стороны кисления инкеля. В тигле после каждого опыта визуально обнаруживались свето-зееный ${
m Ni}_2{
m SiO}_4$ и смесь ${
m Ni}$ и ${
m SiO}_2$ темно-серого цвета. При помощи магнита из этой меси можно было выделить восстановленный ник**е**ль.

В делях проверки работы аппаратуры и для сопоставления термодинамических войств Ni₂SiO₄ и NiO нами сначала изучалось равновесие реакции

NiO + CO = Ni + CO₂;
$$K_p = \frac{P_{CO_2}}{P_{CO}}$$
. (2)

Вычисленные из наших экспериментальных данных константы равновесия реакции 2) хорошо укладываются на прямую в координатах $\lg K_p - 1/T$. Как видно из рис. 2,

олученные данные хорошо согласуются с литературными [7, 8, 9].

Опыты по восстановлению Ni₂SiO₄ окисью углерода вместе с их подготовкой за-имали 10--12 час. и повторялись 2—3 раза. Равиовесное состояние системы выдер-мвалось 3—5 час. Результаты опытов представлены в таблице. Опытные значения остант равновесия реакции (1) с точностью — 2% можно представить уравнением

$$\lg K_p = \frac{1661}{T} - 0.0277. \tag{3}$$

Пижняя прямая на рис. 2 изображает зависимость $\lg K_{\mathfrak{D}_{}}$ от 1 / T для этой реакции

Обсуждение результатов

Энергетическая устойчивость ортосиликата никеля характеризуется изменением зобарного потенциала реакций

$$2Ni + SiO_2 + O_2 = Ni_2SiO_4,$$

$$2NiO + SiO_2 = Ni_2SiO_4.$$
(4)

$$2NiO + SiO_0 = Ni_0SiO_4.$$
 (5)

Приняв по [10] для реакции

$$CO_2 = CO + 0.5O_2,$$
 (6)

** Эти данные служили для расчета констант равновесия исследуемых реакций.

Химический анализ проводился в лаборатории технического анализа Московкого института стали.

-		ный состав смеси, %	$K_{p} = \frac{P_{\text{CO}_{2}}}{P_{\text{CO}}}$	t, °C	Равнове газово	P _{CO2}	
t, °C	СО	CO2			СО	COz	$K_p = \overline{P_{\rm CO}}$
800 850 870 900 920	2,8 3,3 3,7 4,0 4,2	97,2 96,7 96,3 96,0 95,8	34,7 29,3 26,0 24,0 22,8	950 980 1050 1100	4,7 4,9 5,4 6,0	95,3 95,1 94,6 94,0	20, 8 19,4 17,5 15,7

 $\Delta G_{6}^{\circ}=67500-20,75T$ и комбиппруя ΔG_{6}° с ΔG_{1}° и ΔG_{2}° для реакций (1) и (2), можно получить изменение изобарных потенциалов реакций (4)-и (5) для интервала 800-

$$\Delta G_4^{\circ} = -\ 119800 + 39{,}35T \text{ m } \Delta G_5^{\circ} = -\ 4932 - 0{,}267T.$$

Для вычисления стандартных значений $\Delta^{\circ}H_{298}$ и $\Delta G_{298}^{"}$ реакций образования Ni_2SiO_4 по уравнениям (4) и (5) мы взяли теплоемкость SiO_2 , O_2 , NiO и Ni из [11]. Данных по теплоемкости Ni_2SiO_4 в литературе нет. Однако большая аналогия в химических свойствах и строении кристаллической решетки Ni_2SiO_4 и Fe_2SiO_4 позволяет принять теплоемкость Ni_2SiO_4 , равной теплоемкости Fe_2SiO_4 по [11]. Тогда для реакции (4) получаем: ΔH_{298}° (4) = - 124 ккал/моль, ΔG_{298}° (4) = - 110 ккал/моль, а для реакции (5): ΔH_{298}° (5) = -7.0 ккал/моль, ΔG_{298}° (5) = -6.4 ккал/моль. Комбинпруя уравнение реакции (4) с уравнением реакции

$$Si + O_2 + SiO_2, \tag{7}$$

для которой $\Delta H_{298}^{\circ} = -205,4$ ккал/моль и $\Delta G_{298}^{\circ} = -192,4$ ккал/моль по [12], находим для реакции

$$2Ni + Si + 2O_2 = Ni_2SiO_4,$$
 (8)

$$\Delta H_{298}^{\circ} \left(8\right) = -\ 329,4 \ \text{kran/monb} \ \text{M} \ \Delta G_{298}^{\circ} \left(8\right) = -\ 302,4 \ \text{kran/monb}.$$

Выводы

- 1. Циркуляционным методом с применением автоматического газоанализатора в интервале 800—1100° изучено равновесие реакции восстановления ортосиликата никеля.
 - 2. Зависимость $\lg K_p$ от 1/T реакции (1) выражается уравнением (3).
 - 3. Полученные значения стандартных термодинамических функций равны:

для реакции (4):
$$\Delta H_{298}^{\circ} = -124$$
 ккал/моль, $\Delta G_{298}^{\circ} = -110$ ккал/моль; для реакции (5): $\Delta H_{298}^{\circ} = -7.0$ ккал/моль, $\Delta G_{293}^{\circ} = -6.4$ ккал/моль; для реакции (8): $\Delta H_{298}^{\circ} = -329.4$ ккал/моль, $\Delta G_{298}^{\circ} = -302.4$ ккал/моль.

Московский институт стали Московский государственный университет им. М. В. Ломоносова

Поступила 10.V.1961

ЛИТЕРАТУРА

1. Р. Шенк и сотр., ДОМЕЗ, 10, 1932.
2. А. П. Любан и М. М. Лейбович, Изв. АН СССР, 63, 1, 1938.
3. А. С. Тумарев, Проблемы металлургии, Изд-во АН СССР, 1953.
4. Д. П. Григорьев, Бюл. Моск. о-ва испытателей природы, 15, 2, 149, 1937.
5. Б. Г. Лебедев, Химические и термические методы обработки стали, Сб. трудов Моск. ин-та стали, ОНТИ, 1938, 178.
6. Т. Н. Резухина, Я. И. Герасимов и Ю. П. Симанов, Вестн. Моск. ун-та, № 6, 103, 1949.
7. Д. П. Богацкий, Металлург, 1, 90, 1937.
8. Д. П. Богацкий, Металлург, 2, 18, 1938.
9. К. Кіиккоlа, С. Wagner, J. Amer. Electrochem. Soc., 104, 6, 1957.
10. Н. Ретег, Н. Мовіиs. Z. phys. Chem., 209, 298, 1958.
11. О. Кубашевский и Э. Эванс, Термохимия в металлургии. Изд. иностр. лит., 1954.
12. Selected values of thermody mic properties, Circ dar of National Bureau of Standards,

12. Selected values of thermody mic properties, Circ dar of National Bureau of Standards, 1952, 500.

ПЛОТНОСТЬ НЕКОТОРЫХ РАСПЛАВОВ СИСТЕМЫ КЕ - НЕ

И. А. Семерикова и А. Ф. Алабышев

Система расплавов КГ·НГ представляет большой интерес для современной хиической техно логии. Однако физико-химические свойства этих расплавов изучены еще елостаточно. В литературе имеются лишь данные по плавкости, плотности и электророводности системы.

Плотность системы КF·НF исследована в узких пределах концентрации компо-ентов от 37,8 до 39,6 вес.% НF, температур от 84 до 100° [1], что совершение недоста-

очно для изучения строения системы и для практических целей.

В настоящей работе была расширена область исследований от 34 до 45 вес. % Н Г интервале температур от температуры плавления системы с перегревом на 80°.

Экспериментальная часть

Плотность расплавов может быть измерена методом гидростатического взвеши-ания и пикнометра [2, 1]. Так как система К.Г.Н.Г. обладает большой упругостью пара, етод гидростатического взвешивания к ней неприменим. Нами был использован метод икнометра с электрической фиксацией уровня расплава (см. ниже).

Образцы расплава готовились из х. ч. бифторида калия и технического фтористого одорода с последующей многочасовой проработкой электролизом при пониженной

лотности тока для освобождения от влаги и примесей.
Пикнометр заполиялся расплавом, помещался в глицериновую баню, в которой оддерживалась требуемая температура, центрировался в бане на тефлоновой прокладе и закрывался крышкой из тефлона с отверстием по центру дламетром 1 мм. В отвертие опускалась платиновая проволока диаметром 0,5 мм, длиной 150 мм, укрепленная трехходовом суппорте, позволяющем изменять координаты и центрировать прово-

Пикнометр и илатицовая проволока последовательно соединялись с сухой батаеей и катодным вольтметром. При опускании проволоки в носик пикнометра в момент асания ее с расплавом замыкалась электрическая цепь. При этом фиксировалась глуина погружения проволоки. По глубине погружения проволоки и градуировочному

рафику определялся объем пикнометра.

Плотности расплавов системы КГ-НГ

	ржа- Н Р	t, °C									ратур- юффи- рад			
MOJIF %	Bec. %	80	90	100	110	120	130	140	150	160	170	180	190	Темпу Ный в циент.
0,1 1,0 1,1 1,6 1,8 2,2 3,5 4,8 5,6 7,5	44,5 43,5 42,8 42,5 42,1 41,2 40,9 39,7	1,866 1,886 1,889 1,895 1,893 1,892 1,892 1,894 1,910	1,855 1,876 1,880 1,886 1,884 1,880 1,888 1,900	1,847 1,865 1,870 1,873 1,870 1,875 1,870 1,890 1,915	1,828 1,836 1,854 1,856 1,862 1,860 1,860 1,869 1,881 1,903 1,929 1,956	1,826 1,842 1,846 1,851 1,846 1,851 1,860 1,868 1,868 1,893	1,818 1,837 1,835 1,840 1,835 1,843 1,839 1,848 1,859 	1,896	1,906		1,904 1,914	1,898	1,883	0,00100 0,00107 0,00110 0,00124 0,00139 0,00158

Пикнометр был отградуирован по 5%-ному раствору Na₂SO₄, уд. вес 1,0467 при 20° и определены объемы, соответствующие разным глубинам погружения проволоки. При расчете была внесена поправка на объемное расширение сосуда при повышении

температуры. Расплав нагревался на 60-80° выше температуры плавления.

Измерения производились через каждые 10°. Контроль, регулирование и поддержание требуемой температуры осуществлялись контактным термометром и терморегулятором с электронным реле.

Температура регулировалась с точностью $\pm\,1^\circ$. Содержание фтористого водорода определялось в начале и в конце опыта отбором пробы непосредственно из пикнометра. Опытами было установлено, что состав образца расплава почти не менялся за время измерений, несмотря на большую летучесть системы. Отклонения можно отнести за счет погрешностей измерений.

Результаты измерений. Полученные данные по плотности расплавов системы К F · H F в зависимости от состава и темнературы собраны в таблицу и пред-

ставлены на рис. 1 и 2.

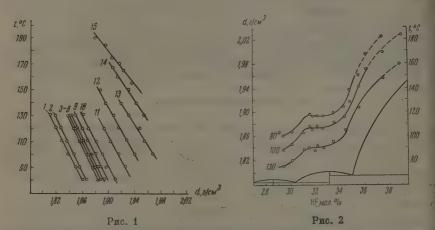


Рис. 1. Зависимость плотности системы расилавов от температуры и состава (содержа-HME HF B Bec. %): 1-45,3; 2-44,5; 3-43,5; 4-43,2; 5-42,8; 6-42,5; 7-42,1; 8-41,2; 9-40,9; 10-39,7; 11-39,2; 12-38,4; 13-37,8; 14-36,5; 15-34,3

Рис. 2. Диаграмма плавкости и изотерма плотности расплавов системы KF · HF в : области изученных концентраций

У всех исследованных расплавов плотность понижается с повышением температуры прямолинейно, так, например, для 33,5 мол.% К F (41 вес. % Н F) при изменении температуры от 80 до 130° илотность падает от 1,894 до 1,848 г/с.и³. Плотность увеличивается с ростом концентрации К F, например, при увеличении содержания К F от 29,4 до 36,2 мол.% при 100° плотность меняется от 1,834 до 1,968 г/с.и³.

Угол наклона прямых, выражающих зависимость плотности от температуры в пределах изменения концентрации КF от 29,4 до 34,5 мол. %, остается постоянным (температурный коэффициент 100·10⁻⁵ г/см³·град), а затем, растет при дальнейшем потышгении концентрации КF до 39,8 мол.%, и температурный коэффициент изменяется от 100·10⁻⁵ г/см³·град при 34,4 мол.% КF до 158·10⁻⁶ г/см³·град при 39,8 мол.% КF (см. таблицу).

На рис. 2 приведены изотермы плотности системы в изученном интервале концен-

траций.

Изотермы для всех температур имеют s-образный характер и по своему виду могут быть отнечены к пррациональным системам. В пределах концентраций от 31,1 мол. % КF (43,2 вес. % HF) до 32,8 мол. % КF (40,8 вес. % HF) плотность меняется очень мало и на кривых появляется почти горизонтальный участок, что соответствует образованию на кривой ликвидуса соединения состава $\mathbf{KF} \cdot 2\mathbf{HF}$ ($d_{100} = 1,875$).

Образование этого соединения подтверждается также изменением температурного коэффициента. Подъем изотерм по ту и другую сторону от горизонтального участка отвечает переходу через эвтектику и образованию соответственно в твердой фазе химических соединений $KF \cdot HF$ и $2KF \cdot 5HF$.

Выводы

1. Методом пикнометра с электрической фиксацией уровня расплава измерена отность расплавленных смесей КF·HF в области концентрации фтористого водорода 34 до 45 вес.%.

. В этой области изотермы плотности имеют s-образный характер и горизонтальй участок соответствует образованию на кривой ликвидуса химического соединения $\mathbf{F} \cdot \mathbf{2HF}$.

3. Вычислен температурный коэффициент изменения илотности.

Государственный институт прикладной Поступила

ЛИТЕРАТУРА

W. C. Schumb, R. C. Ioug, K. I. Radimer, Ind. Eng. Chem., 1947. A. H. Беляевидр., Физическая химия расплавленных солей, Металлургиздат, 1957. Cady, J. Amer. Chem. Soc., 56, 1931, 1934.

ВЛИЯНИЕ РАСТВОРИТЕЛЯ И СОРТА УГЛЯ В КИНЕТИКЕ АДСОРБЦИИ ЙОДА ИЗ ПОТОКА РАСТВОРОВ

Н. А. Катаева и А. Н. Харин

В предыдущей работе нами была исследована внутридиффузионная кинетика адсорбции йода из воды, этилового спирта, бензола и четыреххлористого углерода на зернах углей БАУ, КАД и АГ ($d=0.25\ cm$). Опыты проводились при энергичном взбалтывании навесок углей в больших объемах растворов [1, 2].

В настоящей работе изучалась кинетика адсорбции йода из потока растворов слоями углей толщиной в 1—2 зерна при условиях проведения опытов, описанных в [1, 2].

Методика исследований описана в [3].

Цель настоящей работы — выяснение роли растворителя в кинетике адсорбщии йода из потока растворов и установление относительной роли внешнего и внутреннего

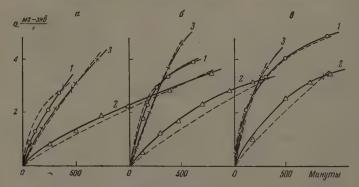


Рис. 1. Кинетика адсорбции йода из водных растворов: a — на угле АГ; b — на угле КАД; b — на угле БАУ; b — внутридиффузионная кинетика на зернах с d = 0,25 c, d — кинетика адсорбции из потока на зернах с d = 0,25 d, d — кинетика адсорбции из потока на зернах с d = 0,41 d

переноса в зависимости от рода угля и жидкой среды. Это стало особенно интересным после установления различия в механизме диффузия йода и роли пористости углей, при внутридиффузионной кинетике адсорбции его из водных и неводных растворов[1, 2].

Опыты по кинетике адсорбции йода из потока растворов проводились на двух фракциях зерен каждого из углей со средним диаметром зерен 0,25 и 0,11 см. Вторая фракция получалась из первой. Удельная скорость потока растворов йода α во всех опытах равнялась 0,0667 см/сек (рассчитана па 1 см² сечения слоя угля). Результаты этих опытов приведены в табл. 1. Каждос число является средним из 2—3 определений адсорбции α йода на навесках углей к моменту времени t. Отклонения от среднего значения при адсорбции из водных растворов были 0,1, а из неводных растворов — 0,01 ме-эке/г.

На рис. 1 изображены кривые кинетики адсорбции йода из потока на зернах с d=0.11 см (3), из потока на зернах с d=0.25 см (2) и для сравнения— при внутридиффузионной кинетике па зернах с d=0.25 см (1) по результатам работы [1, 2]. На рис. 2—4 изображены соответствующие кривые адсорбции йода из неводных растворов на углях БАУ, КАД и АГ соответственно. При рассмотрении рис. 1 находим, что линия 2 лежат значительно ниже линий I, они приближаются к линиям I на рис. 2 и 3 и практически совпадают с линиями I на рис. 4. Формы кривых I на рис. 1 характерны для внешнедиффузионного режима. На рис. 3 и 4 они приближаются по форме к кривых I и I

Таблица 1

Кинетика адсорбции йода из потока растворов

Раств	оры в H ₂ O	Раство	ры в С2Н3ОН	Раство	ры в С.Н.	Растворы в CC1 ₄						
время, мин.	адеорбция, мг-эке г	время, мин	адсорбция, мо-эке г	время, адсорбция. мин. адсорбция.		время, мин.	адсорбция в вас-зка					
На зернах с $d=0,25cm$												
			На уг	гле БА	y							
180 480 720 840 900	1,03 2,64 3,23 3,44 3,49	60 180 540 720	0,12 0,30 0,465 0,57	180 300 480 (670) 720	0,38 0,48 0,545 0,55	180 360 690 870 1200	0,25 0,38 0,59 0,68 0,80					
		1 100 1	•	ле КА								
120 300 480 720 960 1200 1290	0,45 1,23 1,70 2,37 2,86 3,22 3,32	180 300 480 720 1080 1450	0,19 0,27 0,30 0,32 0,37 0,405	60 180 300 480 720 1080 1360	0,20 0,39 0,32 0,38 0,41 0,45 0,47	60 180 480 720 1020 1450	0,21 0,31 0,44 0,48 0,54 0,585					
На угле АГ												
240 480 720 960 1200 1400 1800	0,79 1,30 1,88 2,22 2,42 2,89 3,59	120 240 480 720 1440 1980	0,10 0,13 0,16 0,21 0,26 0,31	180 300 480 720 1200 1400	0,13 0,19 0,23 0,26 0,26 0,34 0,36	300 720 960 1300 —	0,35 0,42 0,46 0,475 —					
			На зернах	e d = 0,1	1 см							
			. Hay	гле БА	У							
60 180 255 300	1,33 2.77 3,44 3,77	60 180 (200) 240 400	0,19 0,41 0,465 0,48 0,56	60 180 210 300	0,31 0,50 0,545 0,60	60 180 420 480 600	0,21 0,54 1,00 1,16 1,29					
				rae KA								
30 60 180 (318) 360 480	0,37 0,63 2,06 3,32 3,70 4,67	60 180 300 440 720	0,18 0,30 0,35 0,405 0,444	30 60 180 30.0 18.0	0,20 0,21 0,33 0,38 0,47	180 180 300 480 (500) 900	0,29 0,34 0.50 0.53 0,585 0,65					
				rrae Al								
60 180 300 (440) 480 720	0,71 1,42 2,12 2,89 3,11 4,03	180 300 570 720	0,13 0,22 0,27 0,31 0,32	180 360 400	0,18 0,30 0,35 0,36							

Для анализа полученных результатов мы вычисляли по точкам половинного пасыщения $(a=0.5,a_0)$ эффективные кипетические коэффициенты β из уравнения

$$\beta t = \frac{a}{c_0 + y_1} + \frac{zy_1}{(c_0 + y_1)^2} \ln \frac{c_0 z}{c_0 z - a (c_0 + y_1)}. \tag{1}$$

Это уравнение получается из уравнения кинетики

$$\frac{da}{dt} = \beta (c_0 - y)$$

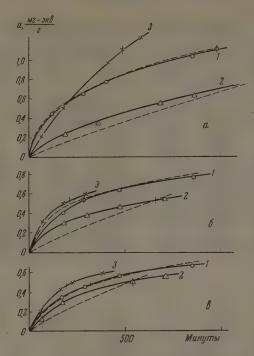


Рис. 2. Кинетика адсорбции йода на угле БАУ из неводных растворов (нумерация линий такая же, как на рис. 1). a — из Ccl_{4} , b — из $C_{6}H_{6}$, e — из $C_{2}H_{5}OH$

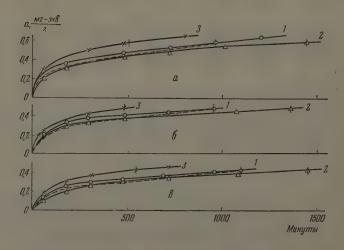


Рис. 3. Кинетика адсорбции йода на угле КАД из неводимх растворов (нумерация линий такая же, как на рис. 1; обозначения a, b, c такие же, как на рис. 2)

ля случая лангмюровских изотсрм a=zy / (y_1+y) при постоянном \overline{C}_0 . Константы и y_1 приведены в табл. 2 нашей работы [1]. В условиях опытов со слоями толщиной в 1-2 зерна C_0 остается практически юстоянной, равной концентрации подаваемого раствора. Значения β и времен полочиного насыщения приведены в табл. 2.

Таблипа 2

Кинетические коэффициенты адсорбции и относительная роль внешней и гнутренней массопередач

Уголь	BAY, Δ = 0,21 ε/cm ⁸				KA)	КАД, $\Delta = 0.35 \ \text{г/см}^3$				A Γ , $\Delta = 0.52 \text{ e/cm}^3$			
Среда	H ₂ O	C ₂ H ₆ ·	C ₆ H ₆	CC14	H ₂ O	C ₂ H ₅ · ·OH	C ₆ H ₆	CCI,	H ₂ O	C ₂ H ₅ . OH	C ₆ H ₆	CC1.	
m_0 , m_2 - $n_6/2$ m_0 m_0	6,88 1445 0,265	0,93 195 0,245	1,09 229 0,271	2,32 487 0,083	6,65 2328 0,230	0,81 284 0,072	0,94 330 0,083	1,17 410 0,083	5,78 3006 0,210	0,62 341 0,040	0,72 375 0,066	0,95 493 0,080	
Изп	оток	апр	иα =	0,066	37 см/с	ек на	зер:	нах	c d = 0	,25 c	и		
ремя насыще- ия до													

1250 1450 1360 1450 1460 16,0 1,7 2,2 2,6 21,0 52,0 2,1 2,7 3,3 62,0 23,4 8,9 11,7 11,8 31,4 0,45 4,23 4,34 3,57 0,51 1,70 0,70 0,70 0,82 2,27 сек.-1.10⁸ 14,7 3,6 сек.-1·10³ 36,8 cek.-1.103 31,4 24,4 β"/β" большие

Из потока при $\alpha = 0,0667$ см/сек на зернах с d = 0,11 см

ремя насыще-												
ия до												
$=0,5 a_0, MUH.$	255	200	210	480	318	440	480	500	440	570	400	_
, сек1·10 ⁸	48,0	8,4	10,0	7,1	65,0	5,7	6,3	7,5	67,0	5,3	8,5	
", сек. ⁻¹ ·10 ³	190,0	23,7	30,8	20,0	266,0	10,1	13,6	16,9	315,0	6,8	12,3	_
′, сек. ⁻¹ ·10 ³	64,0	13,2	15,0	11,0	85,0	13,0	11,9	13,5	85,0	24,0	27,0	
β'/β"					0,32							
\widetilde{A}	1,37	0,32	0,26	0,23	1,82	0,30	0,21	0,29	1,82	0,56	0,47	mang*

[•] При а/а = 0,35.

Погрешности в определениях в при адсорбции из водных растворов остаются таими же, как и в работах [4 п 3] (этот вопрос подробно рассмотрен в [4]), т. е. порядка —6%. При адсорбции из неводных растворов погрешности раза в два больше для

—0%. При адсородан из неводных растворов погрешности раза в два облыше для глей КАД и АГ (d=0,25 см), для которых кривые кинетики сильно вытягиваются доль оси абоцисс (рис. 3 и 4).

В верхней части табл. 2 приведены равновесные с $C_0=0,001$ мг- $\sigma \kappa_0$, м. адсорбции в верхней части табл. 2 приведены равновесные с D_0 0, коэффициенты внутренней диффузии D_0 1, по опытам работ [1, 2]. По этим значениям Γ п D_0 2, вычислялись кинетические

соэффициенты внутреннего переноса в" по уравнению

$$\beta'' = \frac{KD_{9\Phi}\Gamma}{d^2} \,, \tag{2}$$

де коэффициент пропорциональности K зависит от формы зерен. Зерна наших углей мели неопределенную форму (в том числе и подвергавшийся предварительной обраютке уголь АГ). Мы использовали значение K, равное 60, которое получается для ферических зерен, если в знаменатель уравнения (2) подставлять значение истинного наметра сфер*. В наших вычислениях подставляльсь кередние днаметры» зерен по ассеву (0,25 и 0,11 см). В табл. 2. приведены эти значения β ", а также значения киненческих коэффициентов внешнего переноса β для всех случаев, где, хоть в какой-то

^{*} По Шевелеву [5], время запаздывания при внутридиффузионном режиме $\tau = c_2 d^2 / D$ и $\beta'' = \Gamma / \tau = (1 / c_2) (\Gamma D / d^2)$, где $C_2 = 3/80$ и d— обобщенный диаметр ефенческих зереп, равный $^2/_3$ от истинного. Если в знаменатель подставлять значение стинного диаметра, то формула (2) запишется так: $\beta'' = (80/3)(3/2)^2 (\Gamma D / d^2) = 60 \ \Gamma D / d^2$. Таким образом, K = 60. Такое же значение K получается и при вычисление его из работы [6].

мере, обнаруживалось его влияние. Для вычисления 3' мы пользовались уравнением

$$\beta' = \frac{\beta \beta''}{\beta'' - \beta}, \tag{3}$$

получающимся из уравнения

$$1/\beta = 1/\beta' + 1/\beta'',$$

обосновываемого для последовательно идущих внешнего и внутреннего перспосов сорбирующихся веществ [7, 8].

При адсорбции йода из водных растворов β'' велики во всех случаях и β значительно меньше β'' . Отношения β''/β''' меньше 1 и мало отличаются для разных углей

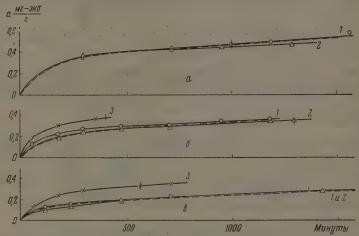


Рис. 4. Кинетика адсорбции йода на угле $A\Gamma$ из неводных растворов (нумерация линий такая же, как на рис. 1; обозначения a, b, a такие же, как на рис. 2)

одной и той же фракции зерен. Здесь лимитирует внешняя диффузия, так как β' меньше β'' . При адсорбции из неводных растворов отношения β' / β'' сильно растут от угля БАУ к АГ для каждой фракции, также уменьшаются разности β'' — β , которые для угля АГ с днаметром зерен d = 0.25 см в пределах опибок определений β становятся исчезающе малыми. На рис. 4 линии 2 сливаются с линиями I. Это значит, что при адсорбции йода из потока неводных растворов с $\alpha = 0.0667$ см/сек на зернах АГ с d = 0.25 см господствует внутридиффузионный режим, как и при проведении опытов со вабантыванием. С линиями I и 2 довольно хорошо совпадают теоретические (штриховые) линии, вычисленные по уравнению внутридиффузионной кинетики:

$$\frac{a}{a_0} = 1 - \frac{6}{\pi^2} \sum_{n=1}^{n=2} \frac{1}{n^2} e^{-n^2 \pi^2 D_{9} \Phi^{1/R^2}}.$$
 (4)

Бралось не меньше четырсх вычетов при значениях $D_{\phi\phi}$ из табл. 2. Для лэнгмюровских изотерм должна была бы сказываться зависимость $D_{\phi\phi}$ от нагрузки зерен [9, 10, 11], чего мы почти не заметили, очевидно, вследствие того, что концентрация подаваемых растворов была пизкой (в начальной области изотерм) и нагрузки зерен были не очень велики. На рис. 1-3 такие штриховые внутридиффузионные кривые остаются болсе или менее удовлетворительно совпадающими при больших временах с линиями 7, но все больше отступают от линий 2 вместе с увеличивающимся влиянием внешнего переноса при адсорбции йода из потока.

В кипетике адсорбции йода из водных растворов па зерпах углей с d=0,11 см в большей степени имеет место внешнедиффузионный режим, и в этих случаях наблюдается удовлетворительное схождение теоретических (штриховых) линий, вычисленных по уравнению (1), с опытными (линии 3 на рис. 1). Для других случаев (с большими значениями β' / β'') уравнение (1) хуже описывает опытный ход кривых кинетики из потока (см., например, линии 2 на рис. 1 и 2, на которых штриховые линии 2 вычислены по уравнению (1)).

Из табл. 2 видно, что в каждой серии опытов по адсорбции йода из четырех растворителей на одной фракции данного угля наблюдается сильное увеличение отношения $m{\beta}' / m{\beta}''$ при переходе от водпых к неводным растворам, причем различия последних

изки к ошибкам их вычисления. Это нельзя объяснить различием гидродинамиче-их условий подачи вещества к зерпам углей. Для этого достаточно сличить значения и приведенных чисел Рейнольдса: $\mathrm{Re}' = \alpha d \rho / \eta$ для любой такой серии опытов. исла Re' при адсорбции из воды, спирта, бензола и четыреххлористого углерода при = 0,25 см соответственно равны: 1,66; 1,10; 2,25 и 2,60 (при 20°), а при d=0.11 см: 73; 0,49; 1,00 и 1,15. Очевидно, объяснение надо искать в резком увеличении диффуюнного критерия $Nu=eta'R^2/\Gamma D_{\phi\phi}$ при переходе от водных к неводным растворам. апример, при адсорбции на угле КАД (d=0,2 см) соответственные значения Nu цвны: 6,8; 68,0; 67,0 и 54,0 и при d=0,11 см: 4,8; 19,2; 13,1 и 12,0. Резкое возрание значений Nu (и β' / β'') при переходе от водных к неводным растворам обусловно уменьшением значений $\Gamma D_{\alpha \varphi}$, что перекрывает влияние заметного уменьшения при переходе от водных растворов к певодным в каждой серии опытов. Такое уменьение в' не может быть объяснено различием коэффициентов диффузии йода в четырех створителях, если зависимость эту выразить как будто оправдавшим себя уравнием для внешнедиффузионного переноса:

$$\beta' = A \frac{\alpha^{1/2} D_{\mathcal{K}}^{1/2}}{d^{3/2}}.$$

Коэффициенты диффузии йода $D_{\mathfrak{M}}$ при 20° в $\mathrm{H}_2\mathrm{O}$, $\mathrm{G}_2\mathrm{H}_5\mathrm{OH}$, $\mathrm{G}_6\mathrm{H}_6$ и CCl4 соотвельенно равим: 1,3; 1,1; 1,95 и 1,36·10⁻⁵ с $\mathfrak{m}^2/\mathrm{ce}\kappa$. Очевидно, в каждой серии опытов кофициент A меняется при переходе от водных к неводным растворам. Мы вычислили \mathbf{a} чения A (табл. 2) при подстановке в знаменатель значений обобщенного диаметра ачения А (таол. 2) при подстановке в знаменатель значении обобщенного диаметра ак для сферических зерен), равного ²/з истинного [5] для того, чтобы иметь возможесть сравнить эти значения с указанными в литературе 0,5—1,0 [5]. При адсорбции водных растворов все значения А близки друг к другу, все больше 1 и лежат в предах 1,8 ±0,4, а при адсорбции из неводных растворов наблюдается больший развес значений А (из-за больших погрешностей вычисления β'), все они меньше 1 и лет в пределах 0,5 ±0,3. Едва ли такие большие расхождения значений А для водных подных водных в пределах 0,5 ±0,3. Едва ли такие большие расхождения значений А для водных в пределах 0,5 ±0,3. Едва ли такие большие расхождения вначений А для водных в пределах 0,5 ±0,3. Едва ли такие большие расхождения вначений А для водных в пределах 0,5 ±0,3. В два для такие большие расхождения вначений в для водных в пределах 0,5 ±0,3. В два для в пределах 0,5 ±0,3. В два два в пределах 0,5 ±0,3. В неводных растворов можно объяснить только погрешностями в вычислении в. Маие значения A, по-видимому, закономерны для неводных растворов и имеют тесную язь с торможением диффузии йода по стенкам пор при адсорбции его из неводных идкостей [1, 2].

Однако этот вопрос требует дальнейшего излучения. Благодарим профессора А. А. Жуховицкого за обсуждение работы.

Выводы

1. Изучена кинетика адсорбции йода из потока растворов в $m H_2O$, $m C_2H_5OII$. $m C_6H_6$ CCl4 слоями углей БАУ, КАД и АГ толщиной в 1—2 зерна с диаметром 0,25 и 0,11 см он удельной скорости потока 0.0667~cм/сек. 2. Оценена роль внешнего и внутреннего переносов по значению отношения их инстических коэффициентов β' / β'' .

3. При адсорбции пода из потока водных растворов эти отношения меньше 1 и почне зависят от рода угля. Доминирующая роль здесь при Re' = 1,66 и 0.73 принаджит внешнему перепосу, так как внутренний идет быстро (главным образом по стен-

4. При адсорбции йода из потока неводных растворов на обоих фракциях АГ гостствует внутридиффузионный режим (β' / β" >> 1). Эти отношения сильно уменьются к углю БАУ и для более мелкой фракции становятся меньше 1. Зависимость / β" от рода угля при адсорбции из неводных растворов объясняется замедлением кутренней диффузии по сечению пор с уменьшением общей пористости углей.
 5. При одинаковых условиях опытов кинетические коэффициенты внешнего пенюса β' при адсорбщии йода из неводных растворов все оказались в несколько размыше, чем при адсорбции из водных растворов.
 Таганрогский разполежнический

Таганрогский радиотехнический институт

Поступила 15.V.1961

- А. Й. Харин и Н. А. Катаева, Докл. АН СССР, 187, 359, 1961.

 Н. А. Катаева и А. Н. Харин, Ж. физ. химии (в печати).

 А. Н. Харин и В. И. Верещагина. Ж. физ. химии, 32, 878, 1958.

 В. И. Верещагина. Исследование влияния электролитов на статику, кинетику и динамику адсорбщии йода на углях из растворов, Дис., 1958.

 Я. В. Шевелев, Ж. физ. химии, 31, 960, 1957.

 С. Е. Бреслер и Я. С. Уфлянд, Ж. техн. физики, 23, 1443, 1953.

 А. А. Жуховицкий, Услехи химии, 28, 1201, 1959.

 О. М. Тодес и Я. М. Биксон, Докл. АН СССР, 75, 727, 1950.

 Р. С. Сагмап, Б. А. Raal, Trans. Faraday Soc., 50, 842, 1954.

 Р. С. Сагмап, R. А. W. Haul, Proc. Roy. Soc., A222, 109, 1954.

 А. В. Алексеева и К. А. Гольберт, Сб. «Хроматография, ее теория и применение», Изд-во АН СССР, 1960, стр. 281.

ОПРЕДЕЛЕНИЕ ЭНЕРГИЙ АКТИВАЦИИ ИСПАРЕНИЯ С РАЗЛИЧНЫХ ГРАНЕЙ МОНОКРИСТАЛЛА ЦИНКА

А. А. Цветаев, М. П. Глазунов, В. А. Киселев, Л. А. Алексеев и Р. К. Чужко

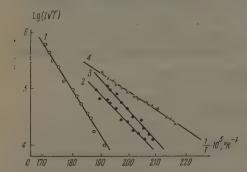
Для исследования ряда физико-химических процессов (кристаллизация, диффузия, сорбция, катализ) весьма важна оценка энергии активации испарения с различных граней анизотропных кристаллов.

До настоящего времени мало опубликовано [1—2] экспериментальных определений таких величин и нет методик расчета их с учетом анизотропии свойств кристал-

лов.

В настоящей работе приведены результаты масс-спектрометрического определения анизотропных значений энергий активации испарения цинка для двух различных граней (основание и грань призмы) монокристалла.

Для опытов был использован чистый (99,09%-ный) цинк, из которого по методу Бриджмена готовились цилиндрические монокристаллы диаметром от 2 до 4 мм. Образцы для измерения длиной 4—5 мм



Типичные экспериментальные графики зависимости $\lg\left(I\sqrt{T}\right)=f(I/T)$ для различных граней монокристалла цинка и цинкового порошка: 1— грань призмы, 2— порошок (Zn 66), 3— порошок (Zn 64), 4— основание призмы

разцы для измерения длиной 4—5 мм готовились разламыванием монокристальных прутков в жидком азоте. Ориентировка определилась визуально по излому. Выбранные для измерений образцы имели максимальный наклон плоскости базиса к оси образца (10—15°).

После обезжиривания дихлорэтаном и декапирования в слабом растворе соляной кислоты кристаллы электролитически омеднялись на толщину слоя 20-30 и из цианистого электролита ($d_{\rm R}=0.5$ ма/мм²).

Подлежащая измерению грань, для защиты от омеднения, предварительно покрывалась полиэтиленовым лаком, который затем снимался растворителем.

Перед измерением монокристальные образцы отжигались в вакууме при 200° в течение 1—2 час.

Измерения проводились на массспектрометре типа МС-4. Методика, применявняяся при исследовании, аналогична описанной в работах [4, 5, 3].

[4, 5, 3].

Эффузионная камера изготовлена из нержавеющей стали. Диаметр отверстия составлял 0,15—0,2 м.м. Измерение температуры проводилось при помощи хромелькопелевой термопары, укрепленной в выемке на дие камеры. Камера обогревалась вольфрамовой спиралью.

Для контроля методики измерения в нескольких опытах проводились по двум изотопам цинка. Наряду с измерением энергии активации испарения с различных граней монокристаллов велось измерение энергии активации испарения цинкового

порошка.

Типичные экспериментальные кривые показапы на рисунке. Значения энергий активации испарения, подсчитанные по тангенсу угла наклона, сведены в таблице. Данные по порошкообразному цинку (таблица) свидетельствуют о хорошей сходимости отдельных измерений и удовлетворительном соответствии измеренных величин с лите-

ратурными данными [6].

Относительный разброс измерений для анизотропных эпергий активации вполне объясним несовершенством строения монокристальных образцов, что ведет к образованию в процессе испарения ступенчатого рельефа. Это приводит к частичному открытию поверхности других граней, в результате чего вносится погрешность в измерения. Особенно это характерно для испарения с грани призмы.

Uпор,	U П . кал _{моль}	U_1. xa.a'.wo.as	Uпор.	U _{]]} .	U ₁ ,
26800 27000 27800 26100 25200	16000 20000 18500 14200 15700	29000 31000 40000 59500 41200	30400 27400 27600 31600 26500	13800 26000 15600	41000 53500 34300
Экс- пер.	op = 27 600	<u>+</u> 500, <i>U</i> , =	=16 300 <u>-</u> 6	$\begin{array}{c c} \hline & & \\ \hline & & \\ \hline & & \\ & & \\ \end{array}$	1200 <u>±</u> 3000
Pac-	$T_{\rm map} = 305$	500 † U	18 300	U .	= 46 000

Для сравнения производился расчет значения энергии активации испарения порошка по экспериментальным значениям U_{\pm} и U_{\pm} , согласно формуле [7]:

$$\frac{1}{x} = \frac{1}{3} \left(\frac{2}{x_{\perp}} + \frac{1}{x_{\parallel}} \right), \tag{1}$$

— анизотропная физическая величина [8]. Расчет по этой формуле дал значение $U_{\rm nop}=27~200\pm1600~\kappa a.t. мель,$ а непосредственно определенное значение $U_{\rm nop}=27~600\pm500~\kappa a.t.$ мель (таблица).

Используем выражение Грюнайзена для оценки энергии активации испарения*

$$U_{\perp, \parallel} = b \frac{C_V}{\alpha_{\perp, \parallel}}, \qquad (2)$$

де $U_{\perp, -\beta}$ — энергия активации испарения по выбранному направлению, $a_{\perp, -\beta}$ — коэфициент линейного термического расширения в этом направлении, C_{V} — молярная еплоемкость, b — константа матернала (для ${
m Zn}\ b=0,2$). Расчет по формуле (2) дает следующие значения энергии активации испарения:

$$U_{\perp}=0.2~\frac{6}{25\cdot 10^{-6}}=48\,000$$
 кал моль; $U_{\parallel}=0.2~\frac{6}{59\cdot 10^{-6}}=20\,300$ кал/моль

ап для 600° К: $U_{\perp} = 46\,000\,$ кал/мель, $U_{\parallel} = 18\,300\,$ кал/мель.

Полученные расчетные значения удовлетворительно согласуются с эксперименальными данными.

Все изложенное свидетельствует о существенной разнице энергии активации спаренля для различных кристаллографических направлений в резко анизотропных труктурах и о том, что постоянная Грюнайзена $\left(\frac{C_V}{a}\right)$ характеризует энергию актявани вспарения в выбранном направлении.

Выводы

1. На примере монокристалла Zn экспериментально показана существенная разица энергии сактивации испарения для различных кристаллографических направлеий в резко анизотропных структурах.

$$U_{\perp}^{\rm Zn} = 41\,200 \pm 3000$$
 kan моль $U_{\parallel}^{\rm Zn} = 16\,300 \pm 600$ кал/моль

2. Показана возможность оценки анизотропных энергий активации испарения различных граней монокристалла гексагональной, тригональной и тетрагональной интонии, используя выражение Грюнайзена.

Академия наук СССР Институт, физической

Поступила 17. VI.1961

ЛИТЕРАТУРА

- V. J. Clancey, Nature (Lond.), 166, 275, 1950. E. Rideal a. M. Wiggins, Proc. Roy. Soc., 210, 293, 1952. E. З. Винтайкин, П. Л. Грузин, С. Н. Федоров, ЖЭЛ, 21, 835, 1955. О. Н. Полторак, Г. П. Понасюк, Ж. физ. химии, 31, 1957. П. А. Акишин и др., ПТЭ, № 4, 1960. Сб. «Термические константы неорганических веществ», Ин-т металл. АН СССР им. Байкова, М., 1949.
- Я.Г.Дорфман, И.К.Кикоин, Физика металлов, Го Ч.С.Барретт, Структура металлов, Металлургиздат, 1948. Гостехиздат, 1934.
- * С некоторым приближением это можно сделать, так как в основе «процессов, пределяющих величину энергии активации испарения, лежат те же факторы, коорые определяют величину скрытой теплоты испарения.

МЕТОДЫ И ТЕХНИКА ФИЗИКО-ХИМИЧЕСКОГО ИССЛЕДОВАНИЯ

ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНЫЙ МЕТОД ПРОСТОЙ ПЕРЕГОНКИ ДЛЯ ИССЛЕДОВАНИЯ РАВНОВЕСИЯ ЖИДКОСТЬ — ПАР

H. Д. Зельвенский, Н. Фейтек и В. А. Шалыгин

Предложено несколько различных методов и конструкций приборов для экспериментального изучения равновесия жидкость — пар [1]. Однако они оказываются неудовлетворительными при исследованни смесей веществ с близкими температурами

неудовлетворительными при исследовании смесси всидеств с одижкими температуразы кипения. Наиболее затруднительно исследование многокомпонентных систем, ибо в этом случае обычно возрастают трудности и ошибки анализа равновесных фаз.

В настоящей статье описан разработанный авторами новый метод исследования равновесия жидкость — пар, который можно назвать дифференциальным методом простой перегонки. При использовании этого метода рекомендуется один из компонентов метить радиоактивным изотопом (например, С¹⁴, С¹³⁶ или S³⁵), что позволяет для контроля состава смеси применить измерение активности.

Уравнение материального баланса простой перегонки по i-му компоненту в дифференциальной форме имеет вид:

$$\frac{dG}{G} = \frac{dx_i}{y_i - x_i},\tag{1}$$

где G — количество жидкой смеси в кубе в данный момент перегонки в молях: x_i содержание i-то компонента в этой смеси, в мол. долях; y_i — равновесное содержание і-го компонента в паре.

Соотношение (1) известно под названием уравнения Релея.

Связь между равновесными концентрациями пара и жидкости удобно выражать через коэффициент разделения α , определяемый выражением

$$\alpha_{ij} = \frac{y_i \, x_j}{y_i \, x_i} \,. \tag{2}$$

Для бинарной смеси

$$\alpha = \frac{y(1-x)}{x(1-y)}, \tag{3}$$

откуда

$$y = \frac{\alpha x}{1 + (\alpha - 1)x}; \tag{4}$$

здесь у и х — содержания более детучего компонента соответственно в паре и жидко-

У растворов, подчиняющихся законам Рауля или Генри, коэффициент разделения не зависит от состава смеси. Если, кроме того, разница температур кипения компонентов незначительна, значение α мало отличается от единицы и изобарные условия перегонки близко подходят к изотермическим. Для таких систем дифференциальное уравнение простой перегонки (1) легко проинтегрировать, что позволяет успешно применить метод простой перегонки для экспериментального определения коэффициента разделения а [2]. В результате интегрирования уравнения (1) получим:

$$\alpha = 1 + \frac{\lg \{ [x_{\kappa}(1 - x_0)] / [(1 - x_{\kappa}) x_0] \}}{\lg [(G_{\kappa}/G_0) (1 - x_{\kappa}) / (1 - x_0)]}.$$
 (5)

Для разбавленных растворов уравнение (4) переходит в

$$y = \alpha x,$$
 (6)

и тогда интегрирование уравнения (1) дает:

$$\ln (G_0/G_{\rm K}) = \frac{1}{\alpha - 1} \ln (x_0/x_{\rm K}); \tag{7}$$

ндекс «О» относится к начальному количеству в составу смеси, взятой для перегонки, идекс «к»— к количеству и составу остатка смеси в кубе после перегонки.

Если компонент, находящийся в смеся в малой концентрации, помечен радиоактивым изотопом, то изменение концентрации раствора будет характеризоваться изменение его активности, т. е.

 $x_0/x_{\rm R} = A_0/A_{\rm R},\tag{8}$

де $A_{\scriptscriptstyle 0}$ и $A_{\scriptscriptstyle
m R}$ — активности раствора соответственно до и после перегопки $^*.$

Как было показано ранее [2], метод простой перегонки, основанный на испольовании уравнений (7) и (8), может быть успешно применен для исследования равноския жидкость — пар бинарных систем в области разбавленных растворов.

Когда выходим из области малых концентраций, в которой можно пользоваться инейным уравнением (6), коэффициент разделения реальных систем становится функцей соотношения компонентов и поэтому интегрирование исходного дифференциалього уравнения (1) затрудняется. В этих случаях применение метода простой перегонки расчетом по интегральному уравнению Релея может дать лишь некоторое среднее начение коэффициента разделения $\alpha_{\rm cp}$ в интервале концентраций $x_0-x_{\rm K}$. В случае сследования тройной или более сложной смеси аналогичные трудности возникают даже области малых концентраций одного из компонентов, пбо коэффициент разделения процессе перегонки не остастся постоянным

процессе перегонки не остается постоянным.
В дифференциальном методе уравнение (1) можно переписать в виде:

$$y_i - x_i = \frac{dx_i}{dG/G} = \frac{dx_i}{d \ln G}. \tag{9}$$

Количество жидкости в кубе G в некоторый момент перегонки можно охарактериовать при помощи величины ф, которую назовем «степенью перегонки»:

$$G = G_0 \Phi. \tag{10}$$

Имея в виду, что $d \ln G = d \ln \varphi$, уравнение (9) можно записать в форме:

$$y_i = x_i + dx_i/d \ln \varphi \tag{11}$$

Ħ

$$y_i/x_i = 1 + \frac{d \ln x_i}{d \ln \varphi} \,. \tag{12}$$

В процессе простой переговки состав жидкости в кубе непрерывно меняется, испериментально определив зависимость состава кубовой жидкости от степени переовки \mathfrak{q} , нетрудно построить кривые зависимости x_i от $\ln \mathfrak{q}$ или $\ln x_i$ от $\ln \mathfrak{q}$. Найдя меолом графического дифференцирования производные $dx_i/d\ln \mathfrak{q}$ или $d\ln x_i/d\ln \mathfrak{q}$ по равнениям (11) или (12), вычисляем равновесное содержание i-го компонента в пареi, отвечающее содержанию того же компонента в жидкости x_i .

В связи с трудностью анализа сложной смеси, в один из компонентов пелесообразно вести радноактивный изотоп, что позволяет определять концентрацию по величине ктивности раствора. Чтобы не сжигать пробу с получением активного осадка (ВаС*О₃ ли ВаS*О₁ пли AgCl*), рекомендуется применить описанную ранее методику непоредственного измерения активности жидкостей [3]. Однако при использовании этой готодики следует учитывать влияние состава раствора на результаты измерения ктивности. Как нами установлено, для бинарных систем прямоливейная зависиюсть измеряемой активности от концентрации активного компонента наблюдается области концентраций последнего пе более 2—4°0. Для бинарных и многокомпонентых смесей в широком интервале концентраций можно пользоваться соотношением

$$N = k v^* \sum D_i v_i, \tag{13}$$

 $\frac{1}{2}e^{-N}$ — измеряемая активность раствора, v_i — молярность раствора по i-му компоненту (число молей в единице объема): k— коэффициент, характеризующий эффективность счета; D_i — константа, характеризующая взаимодействие β -лучей с компоненом. Звездочкой отмечен меченый компонент. Коэффициенты D_i могут быть определены предварительными калибровочными опытами.

Расчет по соотношению (13) с использованием экспериментально найденных контант дает ошибку $\sim 1\%$.

 ^{*} Приведенные выше соотношения даны для растворов более летучего компонента.
 Іля растворов менее летучего компонента вместо с в те же уравнения надо подставить

Экспериментальная часть

Схема установки для изучения равновесия жидкость — пар методом простой перегонки изображена на рис. 1. Установка подобна описанной ранее [2] и состоит из стенлянного куба I с магнитной мешалкой, находящегося в воздушном термостате 3, холодильника 4, приемника конденсата 5 и системы поддержания постоянного давления, включающей маностат 6, манометр 7, форбаллон 8 и вакуум-насос. Мешалка приводится в движение постоянным магнитом, вращающимся на оси моторчика 9.

Остаточный объем жидкости в кубе после перегонки должен быть не менее 2 мл. В соответствии с этим, в зависимости от желательного минимального значения степени

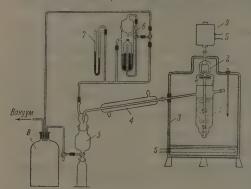


Рис. 1. Схема прибора для исследования равповесия жидкость — пар методом простой перегонки

перегонки, можно применять куб большего или меньшего объема.

В куб загружают исследуемый раствор известного состава $(x_i)_0$ в количестве G_0 , которое определяют взвешиванием. Перегонку ведут при постоянном давлении, поддерживая в термостате температуру на 8—15° выше температуры кипения раствора. При этом число оборотов мешалки должно составлять 100-160 об./мин., средняя скорость перегонки в зависимости от размеров куба — от 30 до 100 м.л/час.

По ходу перегонки отбирают ряд фракций конденсата (оттона), которые взвешивают и анализируют (удобно пользоваться градуированным приемником). Зная вес и состав отгона, негрудно рассчитать состав и количество жидкости в кубе. По данным опыта

строят графики изменения состава жидкости (содержання каждого компонента) от степени перегонки ϕ . Графическим дифференцированием для выбранных значений x_4 находят производные dx_i/d $\ln \phi$ или $d \ln x_i/d \ln \phi$ и по уравнениям (11) или (12) вычисляют равновесное содержание i-го компонента в паре.

Исследовалось равновесие жидкость — пар смесей этилбензола (1), стирола (2) и уксусной кислоты (3). Введение уксусной кислоты в качестве третьего компонента

преследовало цель облегчить разделение первых двух.

Концентрацию этилбензола в смеси определяли радиометрически [3], для чего при-

меняли этилбензол, меченный радиоактивным углеродом С14

Синтез меченого этилбензола был осуществлен из продажного радиоактивного йодистого этила и бензола в присутствии безводного хлористого алюминия. Концентрации уксусной кислоты и стирола в смеси определяли титрованием щелочью и раствором брома в метиловом спирте.

Во избежание полимеризации стирола исследования равновесня проведены при давлении 50 мм рт. ст., что давало возможность избежать повышения температуры

выше 65°

Результаты исследования равновесия жидкость — пар бинарной смеси этилбензол — стирол приведены в табл. 1.

Таблица 1

Коэффициент разделения системы этилбензол — стирол при 50 мм рт. ст.

до перегонки, мол. % 4,23	4,82	53,2	55,2
То же после перегонки 2,06	2,18	36,5	44.8
	1,39		1,40

Как видно из табл. 1, коэффициент разделения для системы этилбензол — стирол в изученном интервале концентраций остается постоянным, что и дает возможность воспользоваться уравнением (5). Среднее значение $\alpha=1,38$. Полученные результаты близки к данным [4], где также отмечается постоянство значения α , и для 50 мм рт. ст. получено $\alpha=1,43$. По данным [5] в интервале концентраций от 40 до 61% этилбензола при 50 мм рт. ст. α колеблется от 1,356 до 1,493; по [6] α колеблется от 1,28 до 1,63; по-видимому, данные [6] менее точны.

Бинарная система уксусная кислота — этилбензол исследована описанным выше дифференциальным методом простой перегонки с расчетом равновесного состава жид-

кости и пара по уравнению (11).

Таблипа 2 Равновесие жидкость -- нар системы уксусная кислота -- этилбензол

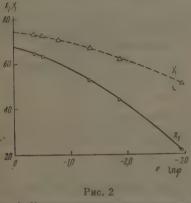
	весный , мо.1.%	Коэффициент		весный , мол.% →	Коэффициент	
жидкость	пар	разделения $\alpha_{1,2}$	жидкость	пар	разделения 👣 🚉	
67,4 64,5 63,0 59,8	74,2 73,1 72,5 70,9	1,389 1,494 1,529 1,640	52,7 44,2 22,0	67,3 62,2 52,0	1,846 2,079 3,845	

Па рис. 2 представлен равновесный состав жидкости и пара (в мол. %) как рункция логарифма степени перегонки ф для системы уксусная кислота — этилбенвол. Силошная линия, соединяющая экспериментально найденные точки, характеонзует изменение состава жидкости по ходу перегонки. Пунктирная линия, изобракающая изменение равновесного состава пара, построена при помощи расчета по уравнению (12). Полученные конечные результаты приведены в табл. 2. Результаты, полученные для смеси уксусная

числота — этилбензол — стирол, приведены на

рис. З и в табл. 3.

Полученные результаты можно сопоставить с имеющимися в литературе данными для тройной системы уксусная кислота — этилбензол — стиоп для 48 мм рт. ст. При этом давлении при со-держании в жидкости 4,5 мол. % уксусной кисло-ты по $[7]\alpha_{2,3}=1,41;$ по нашим данным (табл. 3), при содержании уксусной кислоты в растворе 5,0% и 50 мм рт. ст. $\alpha_{2,3}=1,42,$ т. е. согласие достаточно удовлетворительное.



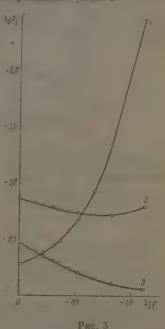


Рис. 2. Пзменение равновесного состава пара и жидкости системы уксусная кислота— этилбензол в зависимоств от степени перегонки

Рис. 3. Изменение состава жидкой смеси уксусной кислоты, этилбензола и стирола в вависимости от степени перегонки. Верхняя кривая — уксусная кислота, средняяэтилбензол, нижняя -- стирол

Как видно из полученных данных, добавление уксусной кислоты облегчает раз-

сление этилбензола и стирола.

Влияние уксусной кислоты на коэффициент разделения смеси этилбензол -Билиние уксусной кислоты на коэффициент разделении. Смеси этилоензол типрод характеризуется рис. 4. Добавка уксусной кислоты к смеси этилоензола и стирола в количестве до 35 мол. % новышает коэффициент разделения с 1,38 до 1,56; дальнейшее увеличение концентрации уксусной кислоты выше 35% уже не дает заметного эффекта. Отгонка уксусной кислоты от этилбензола и стирола ввиду высоких значений коэффициентов разделения $\alpha_{1,2}$ и $\alpha_{1:3}$ не составляет трудности. Таким образом. полученные данные показывают, что уксусная кислота может служить «разделяющим уксусная кислота может служить «разделяющим разделяющим р агентом», облегчающим разделение смеся этилбензол — стирол.

Таблица 3 Равновесный состав фаз и коэффициенты разделения тройной системы уксусная кислота (1) — этилбензол (2) — стирол (3)

Соста	в жидности,	мол. %	Coc	гав пара, м	ол. %	Коэффициент разделения		
x_1	x_2	x_{s}	y 1	y_2	<i>y</i> ₃	α _{1,2}	α1,3	α2,3
52,3 47,4 41,7 35,5 28,7 21,7 15,2 9,4 5,0 2,3 0,95 0,37	13,8 14,5 15,3 16,2 17,2 17,9 18,5 18,6 18,5 17,9 16,85 15,85	33,9 38,1 43,0 48,3 54,1 60,4 66,3 72,0 76,5 79,8 82,2 83,8	73,5 71,0 67,7 64,1 58,9 52,0 43,3 32,4 20,3 10,1 4,7 1,8	10,3 10,8 11,6 12,3 13,5 14,8 16,6 18,4 20,5 21,6 21,4 20,0	16,2 18,2 20,7 23,6 27,6 33,2 40,1 49,2 59,9 68,3 73,9 78,2	1,88 2,00 2,12 2,37 2,66 2,83 3,21 3,34 3,73 3,73 3,73 3,89 3,90	2,94 3,13 3,32 3,68 4,00 4,32 4,78 4,94 5,31 5,31 5,41 5,42	1,56 1,56 1,55 1,53 1,53 1,49 1,48 1,42 1,42 1,44

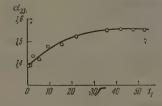


Рис. 4. Зависимость коэффициента разделения этилбензол — стирол от концентрации уксусной кислоты в смеси

Предложенный новый метод исследования равновесия жидкость — пар с применением радиоактивных изотонов с успехом может быть использован для подбора «разделяющих агентов» при азеотропной и экстрактивной дистилляции.

Московский химико-технологический институт им. Д. И. Менделеева

Поступила 4.VII.1960

ЛИТЕРАТУРА

1. Фазовые равновесия легких углеводородов, Гостоптехиздат, 1958.

1. Одазовые равновесии легких углеводородов, гостоптехиздат, 1958.
2. Я. Д. Зельвенский и В. А. Шалыгин, Ж. физ. химии, 31, 1501, 1957.
3. Я. Д. Зельвенский и В. А. Шалыгин, Ж. физ. химии, 29, 1706, 1955.
4. Э. Гала, Ж. физ. химии, 33, 2435, 1959.
5. V. Fried, J. Pick, E. Hala, O. Vilim, Chem. Listy, 50, 1039, 1956.
6. Н. И. Зейдлер, Л. А. Комиссарова, М. Н. Голубицкая.
Ж. прикл. химии, 13, 1699, 1940.
7. O. Vilim, E. Hala, J. Pick, V. Fried, Chem. Listy, 48, 989, 1954.

DIFFERENTIAL SIMPLE DISTILLATION METHOD FOR THE INVESTIGATION OF LIQUID - VAPOR EQUILIBRIUM

Ya. D. Zel'venskii, Ya. Feitek and V. A. Shalygin

(Moscow)

Summary

A differential method of simple distillation has been proposed for studying liquid vapor equilibrium; use of radioactive isotopes being recommended. The applicability of the method for real binary and ternary mixtures has been illustrated on examples o mixtures of acetic acid, ethylbenzene and styrene. It has been shown that the addition of acetic acid increases the value of the separation factor of ethylbenzene -- styrene.

применение электронных потенциометров НЛЯ РЕГИСТРАЦИИ КРИВЫХ ОБЫЧНОГО И КОМПЛЕКСНОГО ТЕРМИЧЕСКОГО АНАЛИЗА

А. К. Кузнецов

В последнее время в практике термического анализа пачинают применяться элекронные потенциометры для регистрации кривых изменения температуры при нагре-

Применение электронных потенциометров для целей термографии вместо обычно спользуемых приборов с зеркальными гальванометрами наряду с некоторыми недотатками имеет целый ряд существенных преимуществ: во-первых, потенциометры ме-ее чувствительны к вибрации и не требуют такой тщательной установки, как зеркаль-ые гальвапометры; во-вторых, можно наблюдать за ходом кривых в процессе опыта, что юзволяет делать остановки нагрева — выдержки или закалку образцов при тех или

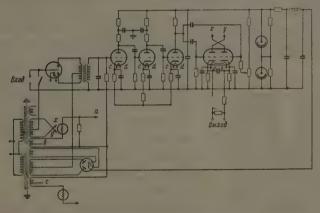


Рис. 1. Схема усилителя для дифференциальной термопары

ных температурах; в-третых, отпадает необходимость в процессах проявления, и, наконец, потенциометры стали более доступными, чем, например, пирометр Курнатова (ПК-55), выпускаемый в настоящее время в весьма ограниченных количествах. В настоящей статье дано краткое описание приборов обычного и комплексного срмоанализа, основанных на регистрации кривых при помощи электронных потенциометров. Комплексный прибор регистрацует одновременно кривую потери веса, набочения адмилую польчаемы в дана у приворения в прим цифференциальную термическую кривую и кривую подъема температуры. Все эти характеристики снимаются с одного образца в идентичных условиях, что обеспечивает олную сопоставимость результатов.

Запись кривых производится 4-точечным потенциометром типа ЭПИ или ПСР.

В качестве датчика кривой потери веса пспользуются автоматические весы, по-троенные по принципу компенсации изменения веса образца посредством уравнове-

пивающей цепочки [1].

Для регистрации дифференциальной кривой используется подвесная дифференциальная термопара. Дифференциальная термопара изготовляется из илатина-илатипородновой проволоки диамстром 0,3 мм. Для изоляции проволоки применяется фар-оровая или корупдовая трубка— «соломка» диамстром 1—1,5 мм. Вместе с дифферен-цальной монтируется и простая термопара. Пять фарфоровых трубочек длиной ~ 20 см связываются платиновой проволокой в пучок. К верхнему и нижнему концам цучка прикрепляются крючки. Верхний крючок для подвешивания термопары к весам, нижний — для подвешивания к термопаре платиновых ампул (диаметр 5 мм, длина 10 мм) для образца и эталона.

Холодные спаи термопар через безмоментные вводы подключаются к усилителю [2], а от усилителя — ко второй точке потенциометра.

Схема усилителя изображена на рис. 1.

К третьей точке потенциометра подключается, смонтированная вместе с дифферен-

циальной, простая термопара, измеряющая температуру образца.

Таким образом, используя готовые узлы, выпускаемые нашей промышленностью, можно в короткий срок собрать установку, позволяющую регистрировать дифференциальную термическую и термогравиметрическую кривые с одного образца весом

- 1,0 г. При желании можно подключить к четвертой точке потенциометра датчик для регистрации кривой изменения образца, основанный на принципе изменения э. д. с. в соленоиде при вдвигании

в него сердечника [3].

Для обычного дифференциального термического анализа (не комплексного) можно использовать для регистрации кривых как двуточечные, так и одноточечные потенциометры типа ЭПП-09, ЭПП-17, ПСР-1

Двуточечный потенциометр градуировки ПП для записи кривых термоанализа можно пспользовать без всякой переделки, псобходимо только изготовить усилитель для дифференциальной термопары, согласно приведенной ранее схеме (рис. 1). К одной точке потенциометра подключается через усилитель дифференциальная термопара, ко второй — термопара, измеряющая температуру образца. Использовать комбини-

рованную термопару при работе с потенциометрами нельзя. Если изготовление усилителя представляет трудности, можно пойти по пути переградупровки прибора с 16,76 до 2—1,6 мв. Для этого в диагонали моста потенцио-

Рис. 3. Трубчатая подъемная печь для термического анализа: 1 верхний центрирующий диск; 2 — нагревательный элемент; 3 стакан для образца и эталона; 4 — керамическая подставка; 5 — пижний центрирующий диск; 6-асбестовый сальник; 7-металлическая подставка; 8 — винтовой подъемник

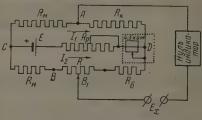


Рис. 2. Схема изменения предела градуировки потенциометра

метра (рис. 2) надо включить проволочное сопротивление $4,5~\kappa_{OM}$. Несколько изменяя это сопротивление, можно точно установить предел измерения: 1,6 мв. Дальнейшее уменьшение предела измерений этим способом ведет к невоспроизводимости результатов и к невозвращению пера-указателя потенциометра на нулевое деление шкалы.

Термопару для записи температуры образца приходится подключать, в этом случае через делитель напряжения и градуировать по эталон-

ным материалам.

Так как предел измерения переградуированного потенциометра (2-1,6 ме) еще велик, то приходится работать с довольно значительными навесками 3-4 г с тем, чтобы иметь возможность зарегистрировать небольшие термические

эффекты.

Использование одноточечного потенциометра для термографических целей обусловлено тем, что иногда желательно иметь дифференциальную термическую кривую записанной не в виде отдельных точек, напечатанных через некоторые промежутки времени, а в виде сплошной линии В последнем случае исключается воможность термоэффектов. пропуска быстропротекающих Наиболее удобен для этих целей потенциометр типа ЭПП-17. Он имеет пределы измерений от 0 до 1,3 мв, поэтому отпадает необходимость его переградуировке или изготовлении усили-теля. Недостатком потенциометров, записывающих кривую при помощи пера, является то, что они не могут записывать одновременно две кривые, а поэтому температуру образца приходится

наносить на ленту такого записывающего потенциометра в виде отметок-рецеров через каждые 50—100°. Последнее осуществляется кратковременным отключением на 1 сек. батарейки, сдвигающей стрелку-перо потенциометра на середину шкалы При этом перо сдвигается к началу шкалы и оставляет отметку на дифференциальной кривой.

Такое кратковременное отключение можно производить путем нажатия кнопки гласно показаниям пирометрического милливольтметра. Удобнее для этой цели именять автоматическое устройство, основанное на использовании второго элект-нного потенциометра типа ЭПД-13 или ЭПВ-01 [4].

На шкале потенциометра устанавливают против каждых 100 или 50° контакты. стрелке потенциометра также устанавливается контакт. При замыкании контакта калы с контактом стрелки срабатывает реле времени, которое разрывает сеть батайки сдвига нуля и дает на дифференциальной кривой температурную отметку.

Такое реле можно изготовить, используя мотор Уоррена [4], или применить говое, широко применяемое фотографами «реле времени выдержек при фотопечати». Второй потенциометр типа ЭПВ или ЭПД можно использовать и для автоматиского выключения всей установки при заданной конечной температуре опыта. Для

ого одна из фаз, питающих термограустановку, подключается рез терморегулирующее устройство тенциометра. При конечной темпераре опыта, установленной указателем морегулятора, один из ртутных вы-ючателей потенциометра отключает

ю установку.

Наиболее удобными печами для исываемых приборов термоанализа ляются трубчатые печи на специальм подъемнике (рис. 3) или съемные гельные печи, одевающиеся на обра-

ц и эталон сверху (рис. 4).

Нагреватель печи изготовляется из дава платины с 25% родия, что пооляет получать большое число кривых рмоанализа до 1500° без перегорания чн. Диаметр проволоки 0,7 мм, дли-8,5 мм; диаметр спирали 6 мм. неимением платины можно испольвать нихромовую проволоку диаметм 0,6—0,7 мм, или, лучше, проволотого же диаметра из сплава ЭИ-626. последнем случае печь может давать мпературу до 1270°

Керамика нагревателя 2 (рис. 4),

ока 3, верхнего и нижнего центри-

ющих дисков печи I и 5 изготовляется из корунда с добавкой 15% латненской ины. Методика изготовления керамики печи подробно описана в [5].

В качестве блока для образца и эталона в первой модели печи (рис. 3) служит кемический стакан 3, установленный на керамической подставке 4, которая крепится основанию подъеминка печи. Этот стакан создает более равномерное распределение ипературы печи. Образец и эталон помещаются в него или в виде отпрессованных абиков с отверстиями для ввода термопар или насыпанными в тигли. В случае исльзования этой печи для комплексной установки в этом же стакане подвешиваются пулы с образцом и эталоном на подвесной дифференциальной термопаре.

Во втором варианте печи (рис. 4) блока для образца и эталона нет. Образец и эта-

н насыпаются в тонкостенные платиновые или фарфоровые трубочки, надетые на гочие спаи дифференциальной термопары.

Термопары монтируются в корундовой шестиканальной трубке 2. Горячие спаи омопары выступают на 5 мм над верхним концом трубки. Горячий спай простой терпары помещается рядом с горячим спаем одной из ветвей дифференциальной терпары, предназначенной для образца.

Грубка закрепляется в специальном патроне 3.

Холодные спан термопары выводятся вниз через отверстие в патроне и подклю-

отся к потенциометру.
Питание печи осуществляется при помощи автотрансформатора типа ЛАТР-1, 10-250/2 или РНО-250/5.

Подъем напряжения автоматический при помощи мотора Уоррена или реверсивго двигателя типа РД-09, соединенных через редуктор с рукояткой автотрансфор-

Скорость подъема температуры от 10 до 25° в мин.

Институт химии силикатов

Поступила 25.111.1961

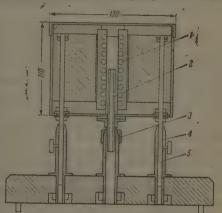


Рис. 4. Схема съемной печи для термоанализа: 1 -- нагреватель; 2 - шестиканальная трубка; 3 — патрон; 4 — ножки печи; 5 — токоподводящие стойки

ЛИТЕРАТУРА

 П. Д. Калинин, А. К. Кузнецов, Ж. физ. химии, 32, 1658, 1958.
 Е. И. Рокицкий, Тр. н.-и. ин-та, вып. 4 (11), 1959.
 Г. Е. Рудашевский, Мостиковая и трансформаторная индукционные схемы в применении к измерениям малых деформаций, М. — Л., 1938.

4. А. К. Кузнецов, Заводск. лаборатория, № 7, 878, 1957. 5. Э. К. Келер, А. К. Кузнецов, Прибор для комплексного термоанализа, Изд. Центр. иностр. техн.-эконом. информации, вып. 2, тема 35, № II-60-17/2,

THE APPLICATION OF ELECTRONIC POTENTIOMETERS FOR RECORDING CURVES OF ORDINARY AND COMBINATION THERMAL **ANALYSIS**

A. K. Kuznetsov (Leningrad)

Summary

An apparatus has been described for combination thermal analysis in which simultaneous recording is made of the differential thermal curve, the thermogravimetric curve and the curve for the temperature rise, all these determinations being made on a single 0.5 g sample. Recording of the curves is made with the aid of an electronic potentiometer, The use of a one point electronic potentiometer for ordinary differential thermal analysis set-ups has been described and schemes are presented for its calibration and for the differential thermocouple amplifier. Simple devices have been proposed for the monitoring of the thermal analysis apparatus. A description has also been given of the ovens for thermal analysis. These allow curves to be obtained for temperatures up to 1450—1500°C.

прибор для наблюдения предельного перегрева жидкости

В. И. Скрипов и В. И. Кукушкин

Основным препятствием при наблюдениях больших перегревов жидкости является бразование на стенках сосуда пузырьков пара, приводящее к непрерывному кипению кидкости. Если устранить эти центры парообразования, то можно перегреть жидкость начительно выше температуры кипения. Для многих жидкостей величина достижнимого верегрева при атмосферном давлении превышает 100°. С теоретической стороны вопрос предельном перегреве жидкостей рассматривался Дерингом [1] и Фольмером [2], позже — другими авторами. Экспериментальные исследования в этой области не получили развития из-за методи.

еских трудностей.

Вакэсима и Таката [3] предложили простой (но не униерсальный) метод наблюдения предельного перегрева жидсостей. Принципиально метод состоит в следующем. Маменькие капельки исследуемой жидкости всилывают в вер-икальном столбе другой жидкости, имеющей значительно олее высокую температуру кипения и образующей с первой кидкостью взаимно нерастворимую пару. По высоте столба оздается градиент температуры, чем обеспечивается пере-рев всилывающих капелек. При достижении некоторой высоы капельки взрывообразно испаряются с характерным треком, похожим на звук искрового разряда.

Мы пзготовыли и опробовали новый вариант прибора. Он ущественно отличается от конструкции авторов [3] способом олучения капелек исследуемой жидкости и отсутствием си-темы с кранами и откачивающим насосом для поддержания голба жидкости в трубке. Схематический чертеж прибора

разрезе дан на рис. 1

Грубка 4 из молибденового стекла диаметром 17 мм п пиной 340 мм впаяна в плоскодонную колбочку 3. Грегощей идкостью (средой) в опытах служила 95%-ная серная кисота. Ее наливают в колбочку черев отросток 13, затем уда же наливают небольшое количество исследуемой жидости. Колбочку закрывают притертой стеклянной пробкой. осле этого трубка 4 заполняется через верх серной кислоой до уровня, отмеченного на рисунке. Исследуемая жидость эмульгируется в серной кислоте действием магнитной ещалки 14, запаянной в стекло. Мешалка приводится во ращение постоянным магнитом, расположенным на оси мора под столиком 15 (использовался серийный прибор IM-2, изготовляемый экспериментальными мастерскими ри Институте физиологии им. А. А. Богомольца, г. Киев). исло оборотов магнита может меняться при помощи перелючателя. Образующиеся при работе мешалки капельки через ва жидкости апплляр 1 попадают в рабочий объем центральной трубки. астота срабатывания прибора зависит от количества исслечемой жидкости в колбочке и от питенсивности размешивания, а максимальный

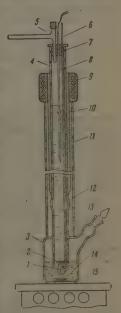


Рис. 1. Разрез прибонаблюдения предельного перегре-

азмер капелек определяется диаметром капилляра. Иногда удобно пользоваться ефлоновой задвижкой 2, насаженной на стеклянную палочку 6. Нижний конец паочки находится в небольшом углублении, а верхний конец выступает над тефлоочки находится в необльном услубления, а верхиви конец выступает над тефло-овой пробкой 7. Поворотом палочки можно открывать или закрывать выходное тверстие капилляра. Диаметр всилывающих капелек оценивается по формуле Стокса а основе измерений скорости их подъема в столбе серной кислоты при компатной тем-ературе. О бычно в опытах использовались капельки диаметром около 0,1—0,2 мм. Плавный рост температуры с высотой в рабочем объеме создается при помощи мед-ой трубки 10 с нагревателем 9 на верхием конце. Длина трубки 196 мм, толщина стен-

и 2.2 мм, нижний конец сточен на конус. В трубке сделаны два продольных пропила

тириной 3 мм для наблюдения на просвет за всплывающими капельками. Медная трубка почти вплотную охватывает трубку 4 и фиксируется на ней благодаря раздутию 12. Свободно одевающаяся стеклянная трубка 11 служит для уменьшения теплообмена с окружающей средой. Температурный градиент по высоте столба серной кисслоты составлял 0,4—0,5 град/мм. На рис. 2 показано распределение температуры, снятое в одном из опытов. Измерительная термопара медь — константан в стеклянном чехле 3, вытянутым на конце в капилляр, пропущена через тефлоновую пробку и может перемещаться по высоте. При наблюдении предельного перегрева температуру измеряли непосредственно у места взрыва капелек.

Термопара дает завышенные значения температуры, так как вдоль термопары в окружающей среде поддерживается значительный температурный градиент. Для

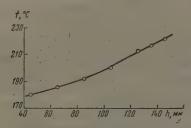


Рис. 2. Одна из кривых распределения температуры по высоте столба серной жислоты. Высота h отсчитывается χ от нижнего конца медной трубки

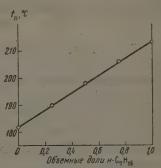


Рис. 3. Температура предельного перегрева растворов *н*-гептана в *н*-гексане. По оси абсцисс отложены объемные доли *н*-гептана

нахождения соответствующей поправки были проделаны опыты с использованием одновременно двух термопар — прямой и согнутой внизу под углом 180° наподобие рыболовного крючка. Получалось, что вторая термопара на длине 25—30 мм шла навстречу первой термопаре, снизу вверх. Их спаи располагались рядом на одной высоте. Разность в показаниях термопар $\Delta t = t_1 - t_2$ плавно увеличивалась с высотой h, отсчитанной от нижнего конца медной трубки. Например, для h=75 мм $\Delta t=1,4^\circ$, а для h=145 мм — $\Delta t=2,8^\circ$. В опытах по наблюдению взрыва капелек вносили поправку, равную половине соответствующего значения Δt .

Стеклянная трубка 5 служит для отвода паров в случае их быстрого выделения. С целью проверки надежности нашего прибора и воспроизводимости результатов определения предельного перегрева жидкостей мы повторили опыты Вакэсима и Таката с изопентаном, н-пентаном, н-гексаном, диклогексаном и н-гептаном. Значения температур кипения указанных жидкостей при атмосферном давлении и температур взрыва капелек приведены в таблице. Обращает на себя внимание хорошее совпадение

наших данных с данными работы [3].

Исследуемая	Т. кип., °С	Температура «взрыва» капелен t_{Π} , °С			
жидкость	1. KMII., U	по работе [3]	наши данные		
Изопентан и-Пентан и-Гексан Циклогексан и-Гептан	27,8 36,1 68,7 80,7 98,4	138 146 182 216 211	139 145 182 216 213		

В качестве нового результата получены значения температур предельного перегрева для растворов и-гептана в и-гексане. Они отмечены на рис. 3 кружками. Экспериментальные точки хорошо ложатся на прямую линию.

В заключение оценим влияние недогрева всплывающих капелек на точность определения их температуры. Воспользуемся известным решением задачи о нагревании шара в среде, температура которой является линейной функцией времени [4]. Исключаем возможность конвекции внутри капли и считаемся только с ее теплопроводностью.

Критерий Фурье полагаем достаточно большим, чтобы в решении оставался только первый член (такое допущение соответствует условиям опыта):

$$\Delta t = t' - \overline{t} = \frac{1}{15a} \left(1 + \frac{5\lambda}{\alpha r} \right) r^2 \theta; \qquad (1)$$

вдесь t' — температура среды в месте нахождения капли, t — средняя температура капли раднуса r, a и λ — коэффициенты температуропроводности и теплопроводности капли, a — коэффициент теплоотдачи на границе капли со средой. Скорость изменения температуры среды θ в нашем случае можно выразить через скорость подъема капельни v и величину температурного градиента $dt/dh: \theta = vdt/dh$. Минимальное значение коэффициента теплоотдачи для шара в среде с теплопро-

водностью λ' есть λ' / r, тогда верхняя граница недогрева капли определяется соотно-

$$\Delta t = \frac{1}{15a} \left(1 + 5 \frac{\lambda}{\lambda'} \right) r^2 \theta. \tag{2}$$

Для наших опытов можно ориентировочно принять следующие значения величин: $t=0.8\cdot 10^{-9} cm^2/ce\pi$, λ / $\lambda'=0.3$, r=0.015 см, $\theta=2$ град/се π . Подставляя эти значения в соотношение (2), получим $\Delta t=0.094^\circ$. Недогрев порядка одной десятой грацуса составляет небольшую часть основной погрешности $(1-1.5^\circ)$ определения температуры при помощи термопары в условиях значительного температурного градиента. В работе [3] указывается еще один возможный источник неточности определения t_n

покальные нарушения стационарного температурного поля при вэрыве капелек. Для устранения этой погрешности нужно вести опыт с маленькими капельками и не пускать их часто.

Уральский политехнический институт им. С. М. Кирова

Поступила 29.111.1961

ЛИТЕРАТУРА

W. Döring, Z. phys. Chem., 36, 371, 1937; 38, 292, 1937.
 M. Volmer, Kinetik der Phasenbildung, Dresden, 1939.
 H. Wakeshima, K. Takada, J. phys. Soc. Japan, 13, 678, 1958.
 A. B. Лыков, Теплопроводность нестационарных процессов, Госэнергоиздат, М.— Л., 1948.

APPARATUS FOR OBSERVING THE LIMIT OF SUPERHEATING OF LIQUIDS

V. P. Skripov and V. I. Kukushkin (Sverdlovsk)

Summary

A simple apparatus has been described for observing the limit of superheating of number of organic liquids at atmospheric pressure. The method is a modification of that proposed by Wakesima and Takada [3]. Good reproducibility of the ultimately attainable superheating temperatures t_n were obtained. Values of t_n were obtained for solutions of n-heptane in n-hexane. The underheating of droplets coming to the surface of the liquid column with change in temperature has been estimated.

НЕКОТОРЫЕ ВОПРОСЫ, СВЯЗАННЫЕ С ОПРЕДЕЛЕНИЕМ ТЕМПЕРАТУРЫ ПРЕВРАЩЕНИЯ ВЕЩЕСТВА В КАЛОРИМЕТРЕ

Н. Е. Шмидт

Изменение температуры вещества в адиабатическом калориметре в ходе плавления обычно относят за счет находящихся в веществе примесей [1-4] и по величине депрессии часто рассчитывают процент загрязнений.

Однако аналогичная картина повышения температуры по мере увеличения доли жидкой фазы в образце наблюдается и при наличии температурного поля в калориметре. Поэтому, прежде чем определять чистоту вещества таким способом, необходимо оценить величину перепада температуры по калориметру [5].

На практике обычно имеют дело с калориметрами с постоянным теплообменом [6], режим которых в той пли иной степени только приближается к адиабатическому.

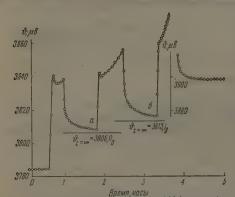


Рис. 1. Ход температуры калориметра во время превращения KNO3. Участки кривой а и б представляют собой кривые охлаждения, приближающиеся к своим асимптотически предельным значениям

Постоянство теплообмена означает наличие оттока тепла от калориметра по проводам и креплениям и компенсацию его теплом, идущим от окружающей калориметр оболочки (ширмы). При этом через калориметр идет поток тепла, а следовательно, существует перепад температуры, на который влияет перепад, возникающий в свою очередь по оболочке. На процесс превращения твердых фаз, когда диффузия затруднена, не влияет малый процент загрязнений, и наблюдаемое повышение температуры определяется только перепадом температуры по калориметру.

1 показано изменение На рис. температуры в «адиабатическом калориметре» в процессе превращения KNO3. Нагрев вещества дважды прерывался, при этом каждый раз температура образца падала за счет тепла вследствие продолжающегося процесса превращения сначала быстро, а затем все медленнее по мере приближения к температуре превращения. На рис. 1 видно,

что предел, к которому приближается кривая охлаждения δ , снятая после второго выключения тока, лежит выше предела для кривой охлаждения а, полученной после первого выключения тока. Эта разность возникает благодаря перепаду температуры по калориметру.

Если перепада нет, то пределы совпадают и отвечающая им температура будет температурой превращения вещества. Следовательно, определив предельные значения для кривых охлаждения — одной в начале и второй в конце превращения — получим оценку перепада температуры по калориметру. Эта величина определяется конструкцией самого калориметра, устройством всех окружающих его ширм -- печей (оболочек, нагревателей, изоляции) и тепловой изоляцией всей установки.

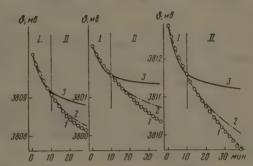
Нами был измерен перепад температуры по калориметру в старом [7,5] и новом [8] приборах при 128° во время превращения KNO₃.

В старом приборе, где температура измерялась при помощи термопары, перепад оказался равным 0,5°, в новом — 0,1°. Следует учесть, что термометр сопротивления позволяет измерять некоторую среднюю температуру и, следовательно, полученный перепад для нового прибора заведомо меньше, чем он был бы, если бы измерения производились термопарой.

Уэст наблюдал [1] возрастание температуры чистой серы в процессе ее плавления. Он отнес это явление за счет примесей. Если же исходить из предположения о влиянии только перепада температуры по калориметру, то перепад окажется равным 0.02° , а температура плавления серы 115.161° , т. е. на 0.015° ниже указанной автором.

При наличии перепадов температуры в калориметре встает вопрос об определении емпературы превращения (плавления) вещества. В том случае, когда калориметр ыполнен из металла [7, 8], а нагреватель и термометр помещены внутри калориметра металлические карманы, хорошо контактирующие между собой, можно считать, что ервые порции тепла, пошедшие на превращение, были поглощены веществом, распооженным вблизи термометра, а следовательно, около него образовалась граница фаз,

ис. 2. Сопоставлен ход темпеатуры калориметра (в трех опыах) во время превращения КNО3 кривыми, вычисленными по трем равнениям: І — в области интероляции; II — в области экстраоляции; —— в области экстра-оляции; —— эксперименталь-ые точки; ——— кривая, вычи-ленная по уравнению (1); —.—,— ривая, вычисленная по уравне-ию (2); —— кривая, вычисленная по уравнению (3)



емпература которой и является температурой превращения (плавления). По мере ввеения последовательных порций тепла в процессе превращения вещества граница фаз се дальше отодвигается от нагревателя и термометра, и температура последнего отичается в каждый данный момент от температуры превращения на величину перепада емпературы между термометром и границей фаз. Следовательно (в калориметре даной конструкции), температуру превращения (плавления) следует определять как тем-ературу конечного хода первого опыта, дающего апомально большую величину теп-оемкости вследствие начавшегося процесса превращения (плавления) вещества. Процесс превращения вещества при приближении к температуре превращения

ротекает крайне медленно. Поэтому температуру установившегося равновесия мы пределяли как асимптоту экспериментальной кривой, представляющей изменение темпратуры калориметра во времени после выключения тока (рис. 1, кривые a и δ), имея

виду, что понижение температуры зависит только от процесса превращения вещества. Расчет аспмитот был произведен по трем уравнениям [5]. Использованное нами уравнение Решетникова [9] было им выведено применительно с изменению разности между величиной свойства двойной системы и свойством одного из ее компонентов с изменением отношения количеств компонентов, составляющих цвойную систему. Мы сочли возможным применить это уравнение, приняв отношение количеств фаз за отношение компонентов, считая его изменение пропорциональным времени, а за величину свойства системы — количество введенного в калориметр генла, поглощаемого в процессе превращения фаз, и пропорционального разности помператур (при этом рассматривается только то количество вещества, которое за время от t=0 до $t=\infty$ превратится в высокотемпературную фазу). Тогда это уравнение вапишется в виде

$$\vartheta_t = \frac{\vartheta_0 + At}{1 + Bt} \,, \tag{1}$$

где ϑ_t — температура калориметра в момент времени t; ϑ_0 — начальная температура,

отвечающая моменту времени t_0 . Предельная температура, при которой прекращается превращение фаз, определится соотношением $\vartheta_{l=\infty} = A \ / B$. Другие два уравнения представляют собой экспоненциальные уравнения:

$$\vartheta_t = A + Be^{-\alpha/t};$$
 гогда $\vartheta_{t=\infty} = A + B;$ (2)

$$\vartheta_t = A + Be^{-\alpha t}$$
; тогда $\vartheta_{t=\infty} = A$. (3)

На рис. 2 приведены экспериментальные точки трех кривых охлаждения калориметра во время превращения К NO3. По первым шести экспериментальным точкам I по способу наименьших квадратов были рассчитаны коэффициенты всех трех урав-

нений. Последующие экспериментальные точки II позволили проверить, насколько хорошо описывают уравнения эту зависимость в области экстраполяции.
Если в области интерноляции все три уравнения оказались более или менее приемлемыми, то область экстраполяции показала, что уравнение [3] не может быть применено для расчета асимитот. Лучше всего описывает экспериментальные точки урав-

мение (1).

За последние годы в печати появилось несколько работ, в которых тоже рассчитывались асимптоты кривых охлаждения калориметра в процессе превращения вещества.

Так, Иган [2] предложил три метода расчета асимитот (во всех случаях приняты

одинаковые обозначения: T — температура; t — время):

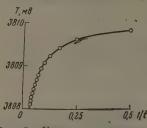


Рис. 3. Кривая зависимости температуры калориметра в процессе превращения КНО3 от величины, обратной вре-

Метод 1

$$\ln B(T_t - T_{\infty}) = A - Bt. \tag{4}$$

Это уравнение можно записать в следующем виде:

$$T_t = T_{\infty} + \frac{lA}{B} e^{-Bt} \tag{5}$$

Легко убедиться, что уравнение (5), а следовательно и (4), тождественны с ранее нами рассмотренным уравнением (3). Метод 2

$$T = T_{\mathbb{R}} - \frac{t - t_{\mathbb{R}}}{A + Bt} . \tag{6}$$

Можно показать, что уравнение (6) является видоизмененной записью уравнения (1). Действительно, принимая $A=C-Bt_{\mathrm{R}}$, получим

$$T = T_{\mathrm{R}} - \frac{t - t_{\mathrm{R}}}{C + B \ (t - t_{\mathrm{u}})} \ , \label{eq:t_energy}$$

 $t=t_{_{
m K}}=\Delta t$ — время, прошедшее от начала отсчета $t_{_{
m K}}$; тогда

$$T = \frac{T_{\rm R} + \left(\frac{B}{C}\,T_{\rm R} - 1\right)\Delta t}{1 + \frac{B}{C}\,\Delta t} \ . \label{eq:TR}$$

это уравнение идентично уравнению (1). Метод 3 основан на построении графика зависимости T от 1/t. Из рис. 3 видно, что полученная кривая не может быть надежно экстраполирована на значение $t=\infty$

(1/t=0). Уэст [1] находит графически температуру превращения по методу, основанному на определении скорости превращения вещества в зависимости от температуры. Температура, при которой скорость превращения равна нулю, отвечает температуре превращения. Однако надо заметить, что точное определение $\partial \vartheta_t/\partial t$ в пределах $\vartheta_{t=\infty} \pm$

До,05° связано с большими экспериментальными трудностями, а применение прямолинейной экстраполяции требует обоснования.

Рассмотрев все предложенные способы расчета асимптот, можно подтвердить ранее сделанный вывод [5] о том, что наиболее близкое значение температуры превращения дает рассчитанная по уравнению Решетникова асимптота кривой охлаждения, полученной после введения в калориметр минимального количества тепла для превращения (плавления).

(плавления) вещества.

Академия наук СССР Институт общей и неорганической химии им. Н. С. Курнакова Поступила 12.IV.1961

ЛИТЕРАТУРА

1. E. D. West, J. Amer. Chem. Soc., 81, 29, 1959.
2. E. P. Egan, J. Phys. Chem., 60, 1344, 1956.
3. E. F. Neilson, D. White, J. Amer. Chem. Soc., 79, 5618, 1957.
4. J. H. Badley, J. Phys. Chem., 68, 1991, 1959.
5. H. E. Шмидт, Изв. СФХА, 28, 90, 1953.
6. А. В. Киселев и др., Ж. физ. химии, 13, 577, 1949.
7. В. А. Соколов, Ж. техн. физики, 18, 813, 1948.
8. Н. Е. Шмидт, В. А. Соколов, Ж. неорган. химии, 5, 1641, 1960.
9. М. А. Решетников, Изв. СФХА, 28, 9, 1953.

SOME PROBLEMS CONNECTED WITH DETERMINATION OF THE TRANSITION TEMPERATURE OF A SUBSTANCE IN A CALORIMETER

N. E. Shmidt (Moscow)

Summary

It has been established that in determining the purity of a substance from the temperature shift in the melting process the gradient of temperature along the calorimeter must be accounted for. It has been shown that the transition temperature (melting point) of a substance in an adiabatic calorimeter is determined by the asymptote to its cooling curve in the transition (melting) process calculated according to Reshetnikov's equation.

ПИСЬМА В РЕДАКЦИЮ

О ЗАВИСИМОСТИ ИЗБЫТОЧНОЙ ПОВЕРХНОСТНОЙ ЭНЕРГИИ КАПЛИ ОТ ЕЕ РАДИУСА

С. Н. Задумкин

В настоящее время, по-видимому, является общепризнанным, что избыточная поверхностная энергия σ_R мелких капель отличается от соответствующей величины σ_∞ для плоской поверхности раздела жидкость — насыщенный пар. При этом одни



авторы [1—3] считают, что $\sigma_R > \sigma_\infty$, а другие [4,5], наоборот, полагают, что $\sigma_R < \sigma_\infty$. Однако в [3] подчеркивается, что $\sigma_R > \sigma_\infty$ только при $R > \rho_m$, где ρ_m — радиус сферы молекулярного действия.

Ниже показывается, что $\sigma_R > \sigma_\infty$ при

 $R>
ho_m$ и $\sigma_R<\sigma_\infty$, когда $R<
ho_m$. Энергию одной частицы на плоской поверхности, на поверхности сферической капли радиуса R, бесконечно протяженной массы жидкости в центре капли обозначим соответственно через $\epsilon_\infty^{(s)},\ \epsilon_R^{(s)},\ \epsilon_N^{(s)},\ \epsilon_N^{(s)},\ \epsilon_R^{(s)}$

Кроме того, пусть $\varepsilon_{R_{\infty}}$ — энергия взаимодействия частицы, находящейся в точке a (см. рисунок) с массой жидкости, заключенной между плоской поверхностью и сферой радпуса R. Из рисунка на основании аддитивности энергии взаимодействия имеем:

$$\mathbf{\epsilon}_{R}^{(s)} = \mathbf{\epsilon}_{\infty}^{(s)} - \mathbf{\epsilon}_{R_{\infty}},$$
(1)

$$\varepsilon_{R}^{(v)} = \varepsilon_{\infty}^{(v)} - \frac{1}{\Delta V} \int_{r}^{\rho_{m}} U(r) 4\pi r^{2} dr, \qquad (2)$$

где $U\left(r\right)$ — потенциал взаимодействия, ΔV — объем шарового слоя, ограниченного сферами радиусов R и ho_m .

Вычитая из (1) выражение (2) и имея в виду, что

$$\epsilon_R^{(s)} - \epsilon_R^{(v)} = \Delta \epsilon_R^{(s)} \quad \text{if} \quad \epsilon_\infty^{(s)} - \epsilon_\infty^{(v)} = \Delta \epsilon_\infty^{(s)}$$

— соответственно избыточные энергии одной частицы на поверхности капли и на илоской поверхности, получим

$$\Delta \varepsilon_{R}^{(s)} = \Delta \varepsilon_{\infty}^{(s)} - \varepsilon_{R_{\infty}} + \frac{1}{\Delta V} \int_{r}^{\rho_{m}} U(r) \, 4\pi r^{2} dr. \tag{3}$$

Так как $\epsilon_{R_{\infty}} < 0$ и $\int\limits_{R}^{\rho_{m}} U\left(r\right) 4\pi r^{2}dr < 0$, то выражение (3) после умножения его

на n_s — число частиц на 1 с m^2 поверхности запишется в виде

$$\sigma_{R} = \sigma_{\infty} \left(1 + \frac{|\epsilon_{R_{\infty}}|}{\sigma_{\infty}} n_{s} - \frac{n_{s}}{\sigma_{\infty} \Delta V} \Big| \int_{D}^{\rho_{m}} U(r) 4\pi r^{2} dr \Big| \right). \tag{4}$$

Из формулы (4) непосредственно следует, что если $R > \rho_m$, то $\mathfrak{s}_R > \mathfrak{s}_\infty$, причем в согласии \mathfrak{c} [3], когда $R \gg \rho_m$, получаем

$$n_{s} \frac{|\varepsilon_{R_{\infty}}|}{\sigma_{\infty}} = \frac{|\varepsilon_{R_{\infty}}|}{\Delta \varepsilon_{R}^{(s)}} \approx 2 \frac{|\varepsilon_{R_{\infty}}|}{|\varepsilon_{\infty}^{(v)}|}$$
(5)

ввиду того, что для молекулярных жидкостей

$$\Delta arepsilon_R^{(s)} pprox rac{1}{2} \ L = rac{1}{2} \ arepsilon_\infty^{(v)}$$
 ,

где L — теплота испарения.

Отношение $|\epsilon_{R_{\infty}}|/|\epsilon_{\infty}^{(v)}|$, очевидно, будет равняться $\Delta \overline{V}' / \frac{4}{3} \pi \rho_m^3$, где $\Delta V' =$ объем, ограниченный плоскостью z=0, сферой радиуса ho_m и поверхностью раздела фаз, кривизна которой $2 \, / \, R$, причем при $R \gg
ho_m$

$$\Delta V' \approx \frac{1}{4} \frac{\pi}{R} \, \rho_{m^*}^4 \tag{6}$$

Поэтому выражение (5) примет вид

$$n_{s} \frac{|\varepsilon_{R_{\infty}}|}{\sigma_{\infty}} = \frac{3}{8} \frac{\rho_{m}}{R}. \tag{7}$$

Подставляя (7) в (4), при $R\gg
ho_m$ будем иметь:

$$\sigma_R = \sigma_{\infty} \left(1 + \frac{3}{8} \frac{\rho_m}{R} \right), \tag{8}$$

$$\lim_{R \to R} \sigma_R = \sigma_{\infty}, \tag{9}$$

$$\lim_{R \to \infty} \sigma_R = \sigma_{\infty}, \tag{9}$$

Третий член, стоящий в скобках в (4) и имеющий отрипательное значение, очевидно будет иметь существенное значение при $R <
ho_m$ и $R \geqslant r_0$. Его можно оценить, если в качестве $U\left(r
ight)$ взять, например, потенциал Леннард — Джонса:

$$U(r) = -Ar^{-6} + Br^{-n}, (10)$$

где n>6; $B=A\ (6\ /\ n)\ r_0^{n-6},\ r_0$ — равно**в**есное расстояние между частицами жидкости, A- постоянная Лондона. Из (4) имеем (при $R\!\gg\!r_0$):

$$\frac{n_s}{\Delta V \sigma_{\infty}} \left| \int_{R}^{\rho_m} U(r) \, 4\pi r^2 dr \right| \approx \frac{2}{\Delta V \left| \left| \mathbf{e}_{\infty}^{(v)} \right| \right|} \int_{R}^{\rho_m} U(r) \, 4\pi r^2 dr \left| \approx \frac{2A}{\rho_m^3 \left| \left| \mathbf{e}_{\infty}^{(v)} \right| \right|} \frac{1}{R^3} \,. \tag{11}$$

Следовательно, когда $R < \rho_m$ и $R \gg r_0$,

$$\sigma_R = 2\sigma_{\infty} \left(1 - \frac{A}{\rho_m^3 \mid \epsilon_{\infty}^{(v)} \mid R^3} \right), \tag{12}$$

так как второе слагаемое, стоящее в скобках выражения (4), при этом приблизигельно равняется

$$n_s \frac{|\varepsilon_{R_{\infty}}|}{\sigma_{\infty}} \approx 1 - \left(\frac{R}{\rho_m}\right)^3 \approx 1.$$

Очевидно, при $R \rightarrow r_0$ выражение

$$\frac{2}{\mid \varepsilon_{\infty}^{(v)} \mid \Delta V} \left| \int_{R}^{\rho_{m}} U(r) \, 4\pi r^{2} dr \right| \rightarrow 2,$$

MOTEON H

$$\lim_{R \to r_0} \sigma_R = 0. \tag{13}$$

Следовательно, формула (4) удовлетворяет предельным условиям $R \to \infty$ и $R \to$

Кабардино-Балкарский университет

Поступила 23.V.1960

ЛИТЕРАТУРА

- 1. С. В. Горбачев, Изв. АН СССР. Серия хим., 5, 843, 1936. 2. В. М. Мартынов, Ж. физ. химии, 23, 278, 1949. 3. С. Н. Задумкин, Коллондн. ж., 20, 170, 1958. 4. Л. М. Щербаков, А. С. Болотин, Уч. зап. Кишиневского ун-та, 11, 153, 1954. 5. Хирота, Буссейрон конкю, № 79, 64, 1954 (цитир. по РЖФиз, № 11, 1957, 27747)

ЭЛЕКТРОВОССТАНОВЛЕНИЕ 6,6-НИТРОГИДРОКСИИМИНОГЕКСАНОВОЙ КИСЛОТЫ НА РТУТНОМ КАПЕЛЬНОМ ЭЛЕКТРОДЕ

И. Я. Лубяницкий, А. А. Григорьева и Я. И. Турьян

6,6-Нитрогидроксииминогексановая кислота НООС — (СН2)4 — С

ставляет большой интерес для исследования механизма реакции окисления циклогексанола азотной кислотой до адициновой кислоты, так как является промежуточным соединением в этом процессе [1]. Строение молекулы 6,6-интрогидроксииминогексановой кислоты изучалось спектральным и химическими методами [1].
Представляло интерес полярографически изучить 6,6-нитрогидроксииминогек-

сановую кислоту как с целью характеристики функциональных групп, так и с целью использования полярографического метода для-



Рис. 1. Вид волны восстановления 6,6-нитрогидроксииминогексановой кислоты на ртут-

ном капельном электроде

анализа этого соединения. 6,6-нитрогидроксииминогексановой.

кислоты и ее очистка проводились в соответствии

Исследование проводилось на электронном полярографе ПЭ-312. В качестве фона использовался буфер Бриттона — Робинсона универсальный (0,5N KCl). Ячейка термостатировалась при 25°. Кислород удалялся продуванием азота. Характеристика капилляра $m^{\beta_0} t^{\beta_0} = 1,23 \text{ м/s}^{\beta_0} \cdot \text{сек}^{-\beta_0}$ приразомкнутой цепи. Потенциалы полуволн отнесены к насыщенному каломельному электроду. Мы наблюдали четкую полярографическуюволну (рис. 1) в широком интервале рН фона (рН 2—10). Полярографические характепиттики R R

нитрогидроксииминогексановой кислоты и число-

электронов электродной реакции, вычисленное по уравнению Ильковича (коэффициент диффузии находился по подвижности аниона капроновой кислоты 2]), представлены в таблице.

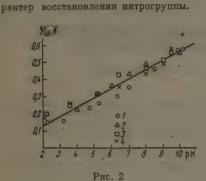
Найденное число электронов, зависимость потенциала полуволны от рН и сопоставление этих величин с соответствующими данными для других соединений с третичной нитрогруппой [3] (рис. 2) свидетельствуют о восстановлении в 6,6-нитрогидро-

> Зависимость диффузионного тока и потенциалов полуволн от рН фона (концентрация 6,6-нитрогидроксииминогексановой кислоты 6,26.104 жоль/л)

- YY X	0.01	0.45	1	- 00					
рН фона J_d , μ a	4.73	3,17	4,70	5,26	6,34	6,97	8,50	9,84	10,11
W. I			, ,		0,30				0,57
число электро-									
нов	13,8	13,8	4,1	4,2	4,0	13,7	4,0	-	

ксииминогенсановой кислоте нитрогруппы до гидроксиламина. Третичный характер нитрогруппы в кислоте подтверждается также наличием полярографической волны в щелочной области. Таким образом, указание [1] о положении нитрогруппы согласуется с данными полярографического исследования.

Совпадение полярографических характеристик соединений с открытой цепью, содержащих нитрогруппу у третичного атома углерода, с аналогичными характеристиками ароматических соединений отмечается впервые. Это указывает на равноценность сопряжения типа — C = NOH п — C = C — N в смысле его влияния на ха-



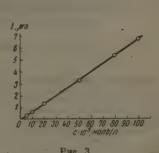


Рис. 2. Зависимость потенциалов полуволн от рН фона

Рис. 3. Зависимость диффузионного тока от концентрации 6,6-нитрогидроксииминогексановой кислоты

В 6,6-нитрогидроксииминогексановой кислоте имеется еще одна полярографически активная группа— оксимная. Однако наши попытки получить полярографическую волну востановления оксимной группы в изученном фоне не приведи к успеху. Между диффузионным током и концентрацией 6,6-нитрогидроксииминогексановой кислоты наблюдается прямая пропорциональность (рис. 3), что может быть с успе-

хом использовано для аналитических целей при изучении окисления циклогексанола азотной кислотой.

Лисичанский филиал ГИАП

Поступила 9.V11.1960

ЛИТЕРАТУРА

1. H. Godt, G. Quinn, J. Amer. Chem Soc., 78, 1461, 1956.

Глесстон, Введение в электрохимию, Изд. иностр. лит., М., 1951, стр. 83.
А. П. Терентьев и Л. А. Яновская, Реакция и методы исследования органических соединений, кн. 5, Госхимиздат, М., 1957.

О ФОТОХИМИЧЕСКИХ РЕАКЦИЯХ В ПИРИДИНОВЫХ РАСТВОРАХ ТИАЗИНОВЫХ КРАСИТЕЛЕЙ

Х. Л. Арван и Д. Н. Глебовский

Освещение освобожденных от кислорода тиазиновых красителей в присутствии восстановителей, как известно, приводит к образованию беспветной лейкоформы кра-сителя [1—5]. Введение кислорода вызывает более или менее полную регсизрацию окраски. В качестве восстановителей обычно применяются аскорбиновая кислота, фенилгидразин, гидрохинон и т. д.

В настоящей работе показано, что лейкоформа образуется и при освещении растворов тиазиновых красителей низкой концентрации в чистом сухом пиридине без

каких бы то ни было добавок.

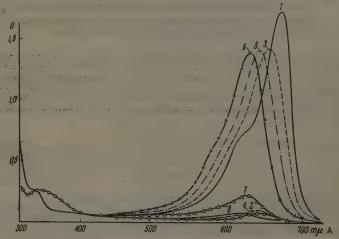


Рис. 1. Влияние освещения на спектр поглощения раствора метиленового голубого в пиридине: 1 — до освещения; 2 — после 4-минутного освещения; 3 — после введения воздуха; 4 — после повторного освещения в течение 10 мин.; 5 — после введения воздуха; 6—после трехкратного освещения и последующей регнерации воздухом; 7— после 10-минутного освещения; 8— после 20-минутного освещения

В работе использовались метиленовый голубой и тионин. В качестве растворителя использовался пиридин, очищенный по методу Арндта [6] путем осаждения перхлората пиридиния из солянокислого раствора пиридина с последующим разложением соли в токе сухого аммиака. Отогнанный пиридин сущился затем над свежепрокаленной окисью кальция.

По другому способу продажный пиридин ректифицировался на стандартной колонке эффективностью 10-15 теор. тарелок. Фракция, отобранная в интервале 114-115°, после сушки свежеприготовленной окисью кальция использовалась для при-

готовления растворов.

Концентрация растворов красителей в пиридине была 10^{-4} — $10^{-5}M$. Для измерения сигнала электронного парамагнитного резонанса пиридинового раствора метиленового голубого использовался раствор большей концентрации ($10^{-3}M$). В процессе работы для некоторых опытов помимо специально очищенного пиридина

применялись также образцы пиридина, осущенного и очищенного обычным способом,

в том числе и образцы, полученные из других лабораторий. При этом было обнаружено, что в спектре поглощения красителя, регенерированного по фотопродукта, в некоторых образцах пиридина появляется широкая полоса поглощения с максимумом у 520 мр. Аналогичная полоса найдена и в спектре тионина, растворенного в этих же образцах. Путем ректификации на колонке эффективностью 10 теор., тар. удалось выделить примесь, вызывающую появление полосы 520 мр во фракции, отобранной в интервале 103—113°. Аналогичная полоса поглощения появляется также при введении алифатических аминов в растворы тпонина в чистом пиридине. Подкисление растворов ведет к исчезновению полосы. По-видимому, появление полосы при 520 ми следует приписать наличию в пиридине примеси алифатических аминов.

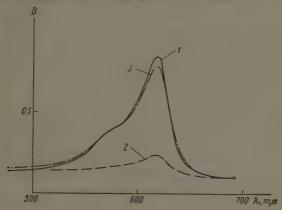


Рис. 2. Влияние освещения на спектр поглощения раствора тионина в пиридине: 1 — до освещения; $\bar{2}$ после 80-минутного освещения; 3 — после введения воздуха

Существенно, что легкие органические основания присутствуют в большинстве партий продажного пиридина. Поэтому использовать пиридин для целей физико-химического анализа можно только после предлагаемой нами пробы на тионин*. Наличие полосы поглощения при 520 мµ свидетельствует о присутствии в пиридине примесей основного характера.

Методика освобождения растворов от кислорода была описана ранее [8].

Источником освещения служила прожекторная полупосеребренная лампа ПЖ

поточником освещения служила прожекторияя полупосереоренная дампа ПЭК мощностью 100 ем. Свет фокусировался конденсором, пропускался через водяной, фильтр и светофильтры, отрезающие коротковолновое излучение (до 600 мµ для метиленового голубого и до 550 мµ для тионина).

Результаты. На рис. 1 приведены кривые поглощения раствора метиленового голубого, подвергшегося многократному освещению в отсутствие кислорода с последующим его введением. Из рис. 1 видно, что интенсивно окрашенный растворполностью обесцвечивается уже после 4-минутного освещения (кривая 2). После ввесения воздуха наблюдается восстановление окраски. Однако спектр поглощения оказывается неколько смещения которому дили воспектр поглощения оказывается неколько смещения которому дили воспектр поглощения оказывается неколько смещения которому дили воспектр поглощения оказывается неколько смещения становается остановается учиствения состановается постановается в становается и постановается остановается неколько смещения становается в становается учиствения состановается неколько смещения становается на постановается неколько смещения становается на постановается на постанова вывается несколько смещенным в сторону коротких длин волн по сравнению со спект-ром исходного раствора (кривая 3). Повторное освещение раствора в отсутствие киспорода также вызывает обесцвечивание (кривая 4), а последующая регенерация сопровождается еще большим сдвигом кривой поглощения в сторону коротких длин волн (кривая 5).

В результате многократного проведения операции новое положение максимума полосы поглощения близко к положению максимума полосы тионина. В то же время обесцвечивание и последующая регенерация растворов тионина, как видно из рис. 2, не сопровождаются смещением полосы поглощения красителя. Подобный процесс наблюдался нами ранее в формамиде [7] и в присутствии кремневой кислоты [8] и свявывался с фотохимическим деметилированием красителя и превращением его вслед-

ствие этого в тионин.

Существенно, что выцветание тионпла происходит значительно медленнее, чем метиленового голубого. Для полного обесцвечивания требуется многочасовое освецение.

^{*} В очистке и опробовании различных образцов пиридина принимал участие лаборант А. Г. Воробьев. Авторы приносят ему благодариость.

Спектральное сравнение полученного нами фотопродукта с обычной лейкоформой красителя затруднено значительным поглощением пиридина в ультрафиолетовой области, где в основном расположены полосы поглощения лейкосоединений тпазиновых красителей [1, 9]. Тем не менее, из рис. 1 видно, что исчезновение поглощения в основной полосе сопровождается понижением ультрафиолетовой полосы поглощения (на рисунке виден лишь ее длинноволновый край*). Кроме того, возникает небольшая размытая полоса поглощения с максимумом приблизительно у 340 мµ. Эту полосу следует, вероятно, отождествить с полосой поглощения лейкооснования метиленового голубого, расположенной в других средах у 320—325 мр. [1, 10].

Обратимое выцветание растворов тиазиновых красителей в пиридине при освещении в отсутствие кислорода представляет собой, по-видимому, процесс их восстановления с образованием лейкоформы. Однако свойства ее несколько отличаются от свойств лейкоформы, образующейся в присутствии обычных восстановителей. Последняя выдерживает без разрушения значительное нагревание и может быть даже возогнана при температуре выше 100° [9]. Фотопродукт, полученный нами, уже при нагревании до 50-60° в условиях вакуума разрушается — раствор начинает окращиваться. Удаление растворителя перегонкой в вакууме также вызывает разрушение фотопродукта. Однако в обоих случаях полная регенерация окраски наступает лишь после введения воздуха.

Все вышеизложенное заставляет предположить, что в данном случае восстанови-

телем является сам пиридин.

Измерение спектров электронного парамагнитного резонанса** выцветших растворов метиленового голубого в пиридине указывает на отсутствие в них радикалов. Процесс, таким образом, не может рассматриваться как чисто электронное восстановление. По-видимому, пиридин в условиях опыта образует с красителем комплексное соединение, устойчивое только в отсутствие кислорода. Пиридин играет роль адденда, и восстановление красителя в комилексе осуществляется за счет с-водорода пиридинового кольца. Разрушение комплекса при отгонке пиридина или нагревании раствора приводит к регенерации красителя.

Авторы выражают глубокую благодарность академику А. Н. Теренину, под ру-ководством которого выполнялась настоящая работа, а также А. Т. Вартаняну за ряд

денных советов.

Поступила 3.VII.1961

ЛИТЕРАТУРА

- 1. G. Holst, Zur Photochemie der reversiblen Redox Prozesse, Lund, 1938.

- 1. G. Holst, Zur Photochemie der reversiblen Redox Prozesse, Lund, 1938.
 2. M. Pestemer, Z. Elektrochem., 58, 121, 1954.
 3. G. Oster, N. Wotherspoon, J. Chem. Phys., 22, 157, 1954.
 4. Е. П. Кострюкова, Укр. хим., ж., 21, 54, 1955.
 5. R. Havemann, H. Pietsch, Z. phys. Chem., 211, 257 и 267, 1959.
 6. F. Arndt, P. Nachtwey, Berichte, 59B, 448, 1926.
 7. Х. Л. Арван и Н. В. Иванова, Ж. физ. химин, 35, 1215, 1961.
 8. Х. Л. Арван, Г. А. Корсуновский и Ю. С. Лебедев, Докл. АН СССР.
- 9. А. Т. Вартанян, 10. А. Т. Вартанян, Оптика и спектроскопия, 1, 478, 1956.
- Ж. физ. химий, 29, 1304, 1955.

** Авторы приносят благодарность В. Е. Холмогорову за измерение спектров элек-

тронного парамагнитного резонанса.

^{*} Максимум этой полосы поглощения расположен у 295 мµ: измерение спектра поглощения пиридинового раствора метиленового голубого в более коротковолновой области производилось в очень тонком слое раствора; соответствующие кюветы не позволяют произвести эвакуацию кислорода.

РЕЦЕНЗИИ

11. Д. Тома пов. «Теория коррозии и защиты метадлов», Изд.-во АН СССР, 1959 год.

Вопросы борьбы с коррозией металлов в современной технике приобретают исключительно важное значение, так как ущерб, причиняемый коррозией народному хо-

вяйству, огромен.

Исследованиями в области коррозии и защиты металлов занято большое число научных работников академических, учебных и промышленных институтов, и число их постоянно увеличивается. Отсюда вполне понятен тот огромный спрос, который имеется в настоящее время на литературу по вопросам коррозии и защиты металлов. В настоящее время количество ежегодных публикаций в различных журналах нашей страны по вопросам коррозии и защиты составляет ориентировочно 200 статей, в мировой литературе — порядка 2000 статей. Естественно, что кроме статей очень желателен и выпуск книг, обобщающих имеющиеся достижения в этой области.

У нас в Союзе выпущенные в свет обобщающие монографии по вопросам коррозии и защиты металлов (Г. В. Акимов, Теория и методы исследования, 1945 г.; Основы учения о коррозии, 1946 г.) стали уже библиографической редкостью. Одновременно с этим за прошедшие 14 лет накопилось большое количество новых интересных данных с этим за прошедшие 14 лет накопилось облышое количество новых интересных данных по проблеме коррозии и защиты металлов и в этом отношении надо приветствовать выпуск книги Н. Д. Томашова «Теория коррозии и защиты металлов», Изд-во АН СССР, 1959 г., 4000 экз.
В этой книге автор, являющийся одним из крупнейших ученых-коррозионистов, обобщил результаты своей более чем 25-летней работы в области коррозии металлов. Книга Н. Д. Томашова содержит 20 глав. Написана простым понятным языком, которы больным коминеством, теоримска по делам понятным узыком, которыя больным коминеством, теоримска получения может получения металлом.

снабжена большим количеством таблиц и графиков, которые могут быть использованы

при практической работе. В главах II— V рецензируемой книги дается систематическое изложение теории химической коррозии металлов, в частности, термодинамика и кинетика образования

окисных пленок на металлах, механизм химического окисления металлов, а также не-которые вопросы газовой коррозии. В главах VI — XIII излагаются элементы теории электрохимической коррозии металлов. Автор обосновал электрохимический механизм коррозионного разрушения металлов, развил понятие о контролирующем факторе коррозионного процесса, установил основные закономерности работы коррозионных элементов в условиях пассивного состояния и рассмотрел ряд других проблем, которые помогают в разработке новых научно обоснованных путей борьбы с коррозией. Большой и ценный теоретический ма-

териал является как бы базой для рассмотрения других более конкретных вопросов коррозии, которым автор посвящает последующие главы книги.
В главах XIV — XVI излагается современная теория коррозии металлов в атмосферных, почвенных и морских условиях. Эти разделы рецензируемой книги представляют большой интерес для научных и инженерно-технических работников, связан-

ных с эксплуатацией металлов в природных условиях. Наконец, в главах XVII— XX приводится фактический материал по коррозионной устойчивости металлов и сплавов как на основе железа, так и цветных металлов. В целом рецензируемая книга, обобщающая интересный и обширный теоретический

п практический материал по важнейшим вопросам коррозии металлов и сплавов, при-несет большую пользу научным и инженерным работникам многих отраслей пародного

Недостатком книги является, на наш взгляд, то, что, хотя она и называется «Теория коррозии и защиты металлов», однако вопросам защиты в ней уделено недостаточное внимание. А ведь в конечном счете целью развития теории коррозии является создание научных основ для разработки наиболее рациональных методов записти. Создание научных основ для разрасотки напослее рациональных методов защиты. Есть в книге и ряд других недочетов, однако на наш взгляд, это не принципизальные недостатки. В одних случаях — это недостаточно точные формулировки, в других — описки или случайные ошибки, конечно, они ни в какой мере не нарушают большой научной значимости и практической важности этой интересной монографии. С этой точки зрения нам кажется не виолне справедливой рецензия Я. М. Колотыркина п В. М. Новаковского, помещенная в Всстнике АН СССР № 9 за 1960 г. Правильно отмечая неточности, допущенные Н. Д. Томачновым в трактовке понятия «электродный потенциал», рецензенты обвиняют автора книги в общем неверном изложении теоретических положений электрохимии, не давая конкретных примеров, а ограничиваясь общими словами. Вряд ли подобные замечания могут помочь автору внести необходимые исправления при последующих изданиях книги (желательность которых, кстати говоря, признается самими авторами рецензии). Многне замечания рецензентов носят явно полемический характер. Так, например, рецензенты считают, что науки о коррозии и защите нет и существовать не может, что это лишь раздел физнческой химии или электрохимии. В то же времи Я. М. Колотыркии и В. М. Новаковский соглашаются с тем, что коррозия имеет свой предмет исследования и свои, присущие только ей методы, т. е. основные черты, характеризующие самостоятельность научной дисциплины. Таким образом, по существу остается только вопрос о том, вышла ли наука о коррозии за рамки физической химии (Н. Д. Томашов) или не вышла (Я. М. Колотыркин, В. М. Новаковский). Вопрос, имеющий сугубо академический интерес, — явно дискуссионный и вряд ли заслуживающий обсуждения в плане рассматриваемой монографии. Мы, со своей стороны, считаем, что при современном развитии дисциплины о коррозии и защите металлов она с полным основанием может рассматриваться как уже достаточно сформировавшаяся самостоятельная научная область.

Можно также соглашаться или не соглашаться с положениями, выдвигаемымя Н. Д. Томашовым по вопросам «субмикронеоднородности» поверхности, пассивности и т. д., но вряд ли правильно априорно объявлять взгляды автора неверными и считать это недостатком книги. Мы, например, как и Я. М. Колотыркин с В. М. Новаковский, не согласны с определением и расчетом пассивности, данным в книге. Определение, даваемое Н. Д. Томашовым, на наш взгляд, довольно формально. Однако мы считаем, что все же вопрос это дискуссионный и требует всестороннего обсуждения. тем более, что Н. Д. Томашов уже неоднократно высказывал в ранее напечатанных статьях свою точку зрения на нассивность металлов и возражений по этому поводу

не было.

Мы надеемся, что при переиздании книги, которое, кстати говоря, надо осуществить побыстрее, автор учтет замечания, указанные в рецензиях, и дополнит свою монографию главой, содержащей классификацию имеющихся видов защиты, их краткую характеристику и принципы, которыми падлежит руководствоваться при выборе вида защиты; тогда этот ценный труд приобретет еще большую полноту и законченность.

А. И. Голубев, А. В. Белобжеский и Ю. Н. Михайловский

Проблемы полупроводников, том V. Рефераты коллоквиума Комиссии по полупроводникам Союза Германских физических обществ, состоявшегося в Бад-Пирмонте в 1959 г. Под редакцией проф. доктора Фрица Заутера. Изд. Фр. Фивег и сын, Брауншвейг, 1960. VII + 343 стр. с 132 рис. В пер. Ц. 48 г. м. (Halbleiterprobleme, Bd V, Fr. Vieweg u. Sohn, Braunschweig, 1960).

Настоящий пятый выпуск серии «Проблемы полупроводников» вышел под редакцией Заутера (Кёлы), заменившего проф. Шоттки, бывшего бессменным редактором четырех первых выпусков. Этим обусловлено некоторое изменение характера издания, так как новый редактор по ряду причин отступил от метода редакционной работы проф. Шоттки, детально прорабатывавшего каждую из публикусмых статей, снабжавшего их примечаниями и следившего за единством системы обозначений во всей серии. Настоящий выпуск представляет собой сборник оригинальных статей в том виде, как они были представлены авторами. В отличне от предшествовавших выпусков не помещены материалы дискуссии по докладам; это обусловлено тем, что для печати тексты докладов переработаны авторами с учетом имевшего место обмена мнений.

В настоящем выпуске, имеются восемь статей. В статье Яумана (Физический институт Кёльнского университета) «Новые результаты инфракрасной спектроскопип твердых тел» приводятся результаты исследования тонкой структуры спектров поглощения (и частично эмиссии) у края фундаментальной полосы кристаллов германия и кремния, лежащего у этих веществ в ближней инфракрасной области. Таким путем исследованы явления «циклотронного резопанса», собственные колебания решетки, тонкая структура вблизи канта поглощения, вызываемая наложением магнятного поля (расщепление непрерывных энергетических зон на дискретные «уровни Ландау»), экситонные спектры, положение уровня Ферми, поглощение свободными

носителями, на примесных атомах и др.

В статье Фольберта (Исследовательская лаборатория Сименс-Шуккерт Веркс, Эрланген) «Обзор физико-химических свойств соединений А^{III}В^V в связи с их диаграммами состояция» дается разбор мстодов синтеза бинарных соединений элементов третьей и пятой групп периодической системы, расширяющих ассортимент полупроводниковых материалов и позволяющих решить ряд задач, бывших неразрешимыми, с одно-атомными полупроводниками. С теоретической точки зрения, эти вещества представляют интерес, так как являются связующим звеном между кристаллами элементов IV группы с чисто ковалептными связями и соединениями А^{II}В^{VI}, у которых связимеет более выраженный понный характер. На основе диаграмм состояния соответствующих бинарных систем даются схемы рационального проведения синтеза, краткие сведения о технологческом его оформлении и физико-химическая характеристика получаемых продуктов. Дается исчернывающая литература вопроса, доведенная до 1960 г. (130 ссылок).

Рецензии

В статье Крёмера (Центральная лаборатория фирмы Филипс, Гамбург) «Отрица-тельные эффективные массы в полупроводниках», исходя из теоретических предпосылок, высказывается предположение о возможности существования в валентной зове полупроводников дырочных носителей с отрицательной эффективной массой, что было подтверждено путем исследования циклотронного резонанса. На кривых зависимости величины поглощения высокочастотных колебаний от наложенного магнитного поля обнаруживается, наряду с резкими максимумами, соответствующими тяжелым и легким дыркам с положительными массами, столь же резкий минимум, обусловленный дырками с отрицательной массой. Такие носители ускоряются в направлении, противоположном направлению действующей силы и не запиствуют энергию от поля, а передают ему свою эпергию. Полупроводники, содержащие только посители с отрицательной массой, могут поэтому быть использованы для устройства усилителей и генераторов микроволнового диапазона.

В статье Маделунга «Поведение полупроводников в сильных магнитных полях» дается очерк явлений, вызываемых в полупроводниках наложением сильных магнитных полей; более подробно излагаются сравнительно хорошо исследованные области прежде всего магнито-оптические явления. Менее изученные вопросы освещаются лишь

в такой степени, чтобы читатель мог приступить к самостоятельному их изучению по оригинальной литературе, подробный список которой доведен до 1959 г.
Статья Шмидта (Институт теоретической физики Кёльнского университета) «Влияние структуры зон и взаимодействий между электронами и решеткой на поглощение света в полупроводниках» посвящена рассмотрению процессов двух родов: прямые переходы электронов и дырок из зоны в зону (только за счет энергии и импульса потлощенного кванта), обусловливающие главную часть поглощения при больших частотах, и непрямые переходы в пределах зоны или между зонами, сопровождающиеся взапмодействием с решеткой. Во втором случае изменение энергии и импульса электрона или дырки происходит за счет поглощаемого светового кванта и низкочастотных колебаний решетки. Такие процессы обусловливают поглощение в далекой длиниоволновой области. Рассмотрение структуры зон и условий взаимодействия с решеткой ведется на примерах германия, кремния и антимонида индия, для которых дается расчет спектров поглощения. Прилагается список литературы из 43 названий.

В статье Гейста (Физический институт Кёльнского университета) дается описание техники Мазар. Мазар представляет собой устройство для получения или усиления микроволн в диапазоне частот от 300 до 20 000 Мги (название образовано из пачальных букв фразы Microwave amplification by sfimulated of radiation). Техника Мазар привлекает сейчас большое внимание, особенно в области межиланетной радиолокации и радиоастрономии, так как обеспечивает недостижимый другими методами инжий уровень шумов, а вследствие когерентности получаемого излучения допускает острую фокуспровку паправленных пучков. К реферату прилагается псчерпывающий список

литературы (173 названия).

Статья Цюглера (Сименс — Шуккерт Верке) «Дополнения к реферату «Карбид

статья цюг дера (спменс — шуккерт верке) «донолнения к реферату «гаропд кремния, свойства и применение» (см. Проблемы полупроводников, т. 3, стр. 207—229)» посвящена обзору работ доведенному до 1958 г. включительно (62 названия). Статья Гауффе и В. Шоттки «Образование пленок при реакциях на поверхности металлов» является наиболее крупной из работ, помещенных в настоящем сборнике (137 стр. с 29 рис.). Основой ее является доклад Гауффе, средавный в 1955 г. на колло-квиуме по полупроводникам в Майнце. Для настоящего издания он корепным образом переработан с участием В. Поттки, причем учтепы результаты работ, появившихся постать работа по подавлятье работа по подавляется по подавлятье работа подавлять работа подавлятье работа подавлять подав сле 1955 г. В обсуждении материала принимал участие Вагнер. В статье разбирается механизм образования только компактных, не имеющих пор поверхностных пленок на чистых металлах при взаимодействии их с газообразными и жидкими реагентами. В первом разделе рассматриваются миграция электронных и понных носителей тока в неметаллических кристаллах, влияние градиентов химического потенциала и элек-грического поля на механизм миграции и связь между переносом дефектов и эффек-гивным массопереносом компонентов соединения через решетку. Во втором разделе выводятся общие уравнения для скорости роста оксидных слоев при амбиполярной ииффузии одного или обоих комионентов через квазинейтральный слой окиси (теория Вагнера). Третий раздел посвящен разбору более сложного случая — образованию на поверхности металла весьма топких слоев при низких температурах; осложнение меманизма процесса здесь обусловлено отсутствием электронейтральности вследствие ме-зовникновения пространственных и поверхностных зарядов. В последнем, четвертом разделе, делается попытка перенести выводы относительно механизма окисления ме-галлов в газах при пизких температурах на образование оксидных пленок на металлах в водных растворах электролитов-окислителей.

Так же, как и предшествовавшие выпуски этой серии, пятый том «Проблемы полугроводников» можно рекомендовать вниманию всех, интересующихся физической

имней твердого состояния.

А. А. Бундель.

СОДЕРЖАНИЕ тома XXXV за 1961 г.

выпуск 1

A.	П. Руцков. О сравнительной оценке лиотроцного действия ионов на	
B.	свойства водных растворов электролитов	3
' k	характера адсороции от природы оинарных смесеи	9
Α.	А. Хархаров и Н. В. Иванова. Крашение синтетических во-	15
A.	Т. Санжаровскии. Влияние добавки SO ₂ на электролиз и своиства	
Φ,	осадков марганца	20
*,	неводных систем методом измерения электродвижущих сил. II	26
B.	Ю. Урбах. Некоторые вопросы теории химических равновесий	31
1.	Г. Сухотина и А. М. Сухотин. Обассоциации ионов в растворах. VII	41
C.	Понович и М. Пон. Реохор групи	48
К.	И. И в а н о в и Е. Д. В и л я н с к а я. Обращение негативного каталитического влияния анилина при действии его на различные стадии авто-	
	окисления углеводородов	50
В.	Н. Никулин и М. З. Цыпин. Катодное восстановление щавеле-	
	вой кислоты в зависимости от структуры и кристаллографической характеристики свинцового электрода	58
A.	ристики свинцового электрода	0.0
Р.	различного строения на меди	62
-	люминесценции антрахинона и его В-производных в замороженных рас-	
Б.	п. Крыжановский и А. Я. Кузнецов. Характер нарушения	72
Д.	стехиометрии и электропроводность моноокиси олова . ,	80
В.	Н. Никулин. Катодное восстановление кислорода в зависимости от	84
Ю.	ориентации и структуры кристаллитов электрода. V	9(
A.	М. Евсеев. Расчет статистической суммы состояний методом ячеек	94
В.	А. Зиновьев, А. Б. Шейнин и В. Л. Хейфец. Осциллогра- фическое исследование кинетики электродных процессов. И	98
C.	В. Трачук. Исследование электровосстановления кислорода на по-	
P.	ристых катодах из металлов подгруппы хрома	10
<i>A.</i> •	ниях наклепа и рекристаллизации	113
Π.	М. Нассонов. Изотермы адсорбции и кинетика сорбции и десорбции	113
ΉΟ.	газов на неоднородных поверхностях	110
·m	теплосодержаниях и теплоемкостях силицидов хрома . ,	12
T.	А. Хачкурузов и И. С. Милевская. К вычислению термоди- мических функций многоатомных газов с нежесткими молекулами	14
Н.	А. Бозин и М. М. Куртепов. Влияние хрома и никеля в нержа-	
Α.	веющих сталях на границы устойчивого пассивного состояния	15
	совместном разряде ионов железа, кобальта и водорода	15
ДП.	Г. Маслов и Ю. П. Маслов. К методу вычисления термодина- мических свойств без знания электронных и колебательных спектров	16
В.	А. Полторак и В. В. Воеводский. Кинетика крекинга про-	10
G.	пана в присутствии добавок кислорода. І	17
, u.	Л. Киперман. О соотношении между постоянными уравнений кинетики гетерогенных каталитических реакций и энергиями связей	18
E.	П. Чернева, С. Р. Барабанов, В. А. Брюханов, А.Б. Пашков и Н. Н. Туницкий. Изменение селективности моно-	
	на шков и н. н. Туницкии. Изменение селективности моно- функциональных сульфокатионитов в зависимости от концентрации исход-	
-	ных растворов электролитов и зарядов обменивающихся ионов	18
₿.	В. Поповский, Г.К. Боресков и В. С. Музыкантов. Исследование механизма окисления водорода на окиси-закиси кобальта при	
	помощи изотопа кислорода О ¹⁸	19

в.	А. Лавренко. Обанодном электролитическом окислении рения Г. Самойлович и Ю. В. Филиппов. Электрическая теория	198
И.	озонаторов. VIII	201
	Методы и техника физико-химического исследования	
Э.	П. Пугачевич. Прибор для измерения поверхностного натяжения расплавов методом максимального давления в газовом пузырьке	212 214
В.	11. Шведов и А. В. Степанов. Прибор для непрерывного элект-	217
Ю.	Ф. Рыбкин, Н. Ф. Шевченко и Н. А. Измайлов. Электрометрическая установка с динамическим конденсатором для измерения контактных разностей потенциалов	220
	Дискуссия	
	В. Быков. О зависимости между электронными зарядами и энергиями связей	222
	Хроника	
Б.	П. Беринг и В. В. Серпинский. К 60-летию со дня рождения	
Я.	академика М. М. Дубинина	225
	тию со дня рождения проф. К. Г. Хомякова	228
	выпуск 2	
Α.	В. К и с е л е в. Энергия взаимодействий адсорбат — адсорбент и адсорбат — адсорбат в монослоях на поверхностях твердых тел	233
Π.	П. Шорыгин, В. П. Рошупкин, В. А. Петухов и З. С. Егорова. Влияние заместителей на свойства молекул, содержащих систему сопряженных П-связей	258
A	. А. Аршинов пИ. М. Востриков. Исследование понизации	200
C.	пламен электродным методом	269
В.	структуры мочевины и тиомочевины при высоком давлении	276
	кислорода. II	284
	сталлографической характеристики электронов на электровосстановление пировиноградной кислоты	287
	А. Шидловский и К. В. Валкина. Теплота образования йодата и бихромата натрия и хлороплатината аммония	294
т. Ф.	А. Поспелова, Н. И. Кобозев и Е. Н. Еремин. Каталитический синтез перекиси водорода из элементов на палладии. I И. Дубовицкий, В. А. Струнин, Г. Б. Манелис и	298
	A. Г. Мержанов. Термическое разложение тетрила при различных m/V	306
В.	Б. Лазарев и П. П. Пугачевич. О предельной поверхностной активности в тройных растворах	. 314
В.	С. Ю п г м а н. Учет центробежного растяжения молекул типа симметричного волчка при вычислении термодинамических функций	319
Α.	С. Железияк. Исследование азеотропизма в бинарных системах, образуемых низкомолекулярными органическими одноосновными кислотами	
Э	с вадай	322
В.	И. Малкин. О зависимости относительной подвижности катнонов от соотношения их координационых чисел в трехкомпонентных силикатных	
JI.	расплавах	336
Α.	вание электрохимических ценей с твердыми электролитами. I И. Фаличева и Р. И. Цыфанова. Исследование скорости анод-	342
	ного растворения никеля в азотной кислоте	350
	органических катионов на кипетику восстановления ${ m JO}_3^{-2}$ аниона на ртутном	0
	POTORY WAY ARAUSTATO	255

T.	Я. Косолапова и Г. В. Самсонов. Кинетика окисления кар-	0.0
П	бидов хрома	36
Α.	крытиями. І	36
0.		37.
. E.	тализаторов термомагнитным методом	370
В,	ния в плавиковой кислоте	38
	поверхности	38
M	. С. Кистепева. Об окраске азометиновых красителей производных	40
	авенилода а Пай пэн п Я. П. Гох штейн. Диффузия электролитов и по- лярографический метод. Коэффициенты диффузии уранил-иона в водных растворах НСІ, различной концентрации	40
	растворах HCl, различной концентрации	40'
	II	410
	К. Андреев, А. П. Глазкова и И. А. Терешкин. К во- просу о влиянии давления на горение жидких взрывчатых веществ М. Местечки п. О связи значений параметров в стандартном методе	426
	ЛКАО, определяемых из различных данных	431
	Полярографическое поведение анабазина	435
	ления циклогексапола	444
	Методы и техника физико-химического исследования	
	В. Мирский и М. Г. Митрофанов. Разделение углеводород-	1.00
Р.	иых смесей при помощи молекулярного сита	460 461
	Дискуссия	
Γ .	Л. Натансоп и Е. Н. Ушакова. Критика некоторых работ по теории фильтрации аэрозолей	463
Л.	В. Радушке в и ч. К вопросу о современном состоянии теории фильтрации аэрозолей (ответ на критические замечания в статье Г. Л. Патансона	
П.	н Е. Н. Ушаковой)	467
	Письма в редакцию	471
Б.	Б. Кудрявцев. О волнах двух ролов, распространяющихся в гелях	473
11.	Н. Годнев и А. С. Свердлин. О равновесии изомеров дихлорбен- зола	474
	Хроника	
۸.	В. К и с е л е в. Гордоновская конференция по химии поверхностей раздела в США 4—8 июля 1960 года	476
	выпуск з	
А. В.	А. Валандин. К столетию со дня рождения акад. Н. Д. Зелинского М. Казакова и Л. С. Фельд и тейн. Диэлектрическая поляризация молекуляримх соединений ароматических аминов с нитрофенолами и	481
	систем триэтиламина и пиридина с водой	488

Ε.	Я. Горенбей и. Влияние природы катионов и анионов на вязкость растворов электролитов в растворителях с малой диэлектрической прони-	
И.	цаемостью	492
	алюмо-молибденовом катализаторе	501
В.	С. Сотников и А. С. Белановский. Адсорбция поверхностью германия ионов некоторых металов из воды	509
A .	графическое исследование кинетики электродных процессов. III	513
D.	колонки Н. Дубовицкий, Г. Б. Манелис и Л. П. Смириов. Ки-	517
Π.	нетика термического разложения тринитрофенилметилиитроамина (тетрил) П. Пугачевич и В. Б. Назарев. Экспериментальное изучение	521
Γ.	поверхностного натяжения металлических растворов. III	530
	киси водорода из элементов на палладии. II	535
E. K.	А. Ефимов и И. Г. Ерусалимчик. Анодное растворение германия в присутствии восстановителей	543
	с высаливанием	548
).	чение подвижности атомов водорода в монокарбоновых кислотах	558
Π.	М. Ковба, Е. А. Инполитова, Ю. П. Симанови В. И. Спицы н. Изучение кристаллического строения уранатов. I	563
3.	И. Швейов и С. И. Росянов. О действии 7-излучения СО ⁶⁰ на	
Η.		569
Η.	ства селенатов. Х	574 580
Ĥ.	Д. Томашов, Ю. Н. Михайловский и В. В. Леонов.	000
	Механизм электрохимической коррозии металлов под изоляционными по- крытиями. II	588
Β.	крытиями. II	
	водородом	595
Π.	Л. Макаров и Д. Ю. Ступин. Коэффициенты активности КЈ и RbJ в их концентрированных водных растворах при 25° С	606
Α.	 Ротиня и. О зависимости между суммарной и парциальными поля- ризационными кривыми при катодном образовании силава	610
Ц.	А. Киязев. Расчет коэффициентов разделения изотопов при понном	
6.	обмене	612
Ю.	. В. Филиппов и В. П. Вендилло. Электросинтез озона. II.	624
G. A.	М. Ходеева. Фазовые равновесия и объемные соотношения в системе ацетилен— аммиак при низких температурах	629
	стемах бензол — толуол и и-бутиловый спирт — третичный бутиловый	635
Τ.		
В.	ли свободных электронов	638
Α.	нентов	643
	Влияние состава пленки на сплавообразование при электроосаждении хрома с другими элементами	647
0.	В. Крылов и Е. А. Фокина. Каталитические своиства новых по-	
н.	лупроводников со структурой цинковой обманки	651
	фатно-аммиачных растворов	660
	Методы и техника физико-химического исследования	
И.		
Д.	изменений в электропроводности при политермическом анализе	665 669
Γ.	А. Крестов и В. И. Крошкин. Прибор для синхронного пуска	0 = 0

	П. Кондратьев и С. В. Горбачев. Методика и аппаратура для измерения электропроводности и потенциалов поляризации в процессе электролиза в водных растворах при высоких температурах Н. Коровкин, Н. А.Окс, Э. А. Былына и В. Б. Евдокимов. Магнитные крутильные весы	671 677
	Дискуссия	
н.	Т ш е б я т о в с к и й и Г. К у б и ц к а я. К вопросу о существовании сверхпарамагнетизма в разбавленных слоях металлов	682 684 687
	Письма в редакцию	
Б.	В. Найдич, В. Н. Еременко, В. В. Фесенко, М. И. Василиу и Л. Ф. Кириченко. Температурная зависимость поверхностного натяжения жидкой меди	694 696 697
	Хроника	
Α.	Гроскау фманис, В. Кадек, А. Локенбад, Л. К. Ле- пинь (К 70-летию со дня рождения)	699
	выпуск 4	
В.	В. Фесенко. Об измерении поверхностного натяжения жидкостей	707
Α.	методом максимального давления в газовом пузырыке	707
0.	окисления, гидрирования и электрохимического горения на твердых ката-	711
Л.	лизаторах. I М. Ковба, Г. П. Полунина, Е. А. Ипполитова, Ю. П. Си- манов и Викт. И. Спицын. Изучение кристаллического строе-	713
В.	. Т. Дмитриев и Л. В. Сараджев. Разложение окислов азота	719 723
H	Механизм электрохимической коррозии металлов под изоляционными по-	727
Л	крытиями. III Л. Макарови Д. Ю. Ступин. Обизменении изобарного потенциа-	736
	ла при образовании твердых растворов КЈ — RbJ при 25°С	743
Ю	42%-ном растворе MgCl ₂	748
C.	некоторых кристаллических дипентидов, содержащих <i>l</i> -пролин и глицин С. Васильев. Вычисление концентраций возбужденных молекул в	754
M	зоне стационарных электрических разрядов	761
В	жание некоторых окислов титана при высоких температурах	772
	ния дивинила на катализаторе для дегидрирования н-бутилена	776
И	расчета температурной зависимости давления пара. VI	783 789
A	. В. Шашкина и И. И. Кулакова. Изучение процессов восстанов- ления и электровосстановления органических веществ на Pd-электроде. I	79
	. Г. Фомичев и В. П. Машовец. Исследование системы с бино-	

723

950

3	лярными электродами в виде комплекса круговых цилиндров A. Маркова и Т. И. Андрианова. К вопросу о структуре алю-	803
	мосиликатного катализатора	809
Γ.	Л. Пикаева и Н. М. Эмануэль. Кинстика и механизм окисления дифенилотана в жидкой фазе	812
Π.	Д. Ефремова и Р. О. Королева. Равновесие твердое тело— жидкость — газ в системе меламин — аммиак — двуокись углерода М. Бугай, Е. И. Филиппова и А. С. Гольберкова.	821
	К вопросу о взаимосвязи между спектрами поглощения и рН дифениламина и его некоторых производных в этанольном растворе	825
Α.	К. Верховская и Ф. М. Перельман. Перекисные соедине- ния в системе CuSO ₄ , Na ₂ MoO ₄ — H ₂ O ₂ — H ₂ O	828
Г.	В. Антипина и Е. М. Чередник. Поверхностные химические соединения фтористого бора на окиси алюминия и их роль в катализе. П	836
И.	В. Березин и А. М. Рагимова. Исследование процессов эфирообразования при жидкофазном окислении октадекана	842
Η.	Н. Бахман. Скорость воспламенения пороха при наличии неплотно	848
H.	прилегающей оболочки	850
В.	Адсорбция низших алифатических спиртов на окисноалюминиевых катализа-	
п.	торах и ориентация адсорбированных молекулИ. Проценко и Н. П. Поповская. Электропроводность рас-	858
в.	плавов некоторых нитратов и их смесей	867
Φ.	при анодном растворении меди в фосфорной кислоте	871
В.	ние условий электролиза на формирование и рост анодных окисных пленок на алюминии	879
	щения сульфонов нафталинового ряда	887
Α.	Г. Самарцев и Н. В. Андреева. Исследование процесса обра- зования осадков «черного никеля»	892
Г.	фазе в системе ниобий водород	900
и.	Е. И. Макарова. К вопросу о высшей перекиси водорода и заморо-	905
И.	женных радикалах. III	911
C.	VI М. Кочергин, Н. Н. Терпиловский и Г. Я. Вяселева.	917
м.	Исследование анодного растворения меди в ультразвуковом поле A. Проскурнин, В. Д. Орехов и А. И. Чернова. Пре-	
В.	1 1 7 7 1 1 1 1	920
	проницаемость и потери в критической области расслаивания двойных жидких систем	92 7
	Методы и техника физико-химического исследования	
В.	И. Лыгин, Н. Н. Кавтарадзе и Е. Г. Борескова. Методка приготовления объектов для исследования хемосорбции газов на	
B	металлах методом инфракрасной спектроскопии	932
	изменяющихся сопротивлений $z=r+jx$ или проводимостей $y=g+jb$	934
M.	электролитов и полупроводников	939
В.	измерения на объемной адсорбционной установке	942
В.	. Т. Авгуль, С. Ю. Елович, Т. Д. Семеновская я	072
	К. В. Ч м у т о в. Хроматографическая колонка для работы при высоких температурах	946
	Дискуссия	0//8
-	THE TANKS OF A STATE O	34/036

В. В. Болдырев. К вопросу о механизме влияния предварительного облучения на скорость термического распада твердых веществ

Письма в редакцию

P.	Д. Шаповалова и В. Н. Болтунов. К вопросу о составе пара	050
Д.	над SbCl ₅ ·H ₂ O·HCl	953
Φ.	реакции синтеза этилового спирта	954
	си церия Ce ₂ O ₃ при высоких температурах	956
***	$\left(\frac{\partial^3 p}{\partial V^3}\right)$	958
E.	П. Триалина, В. В. Зеленцов, И. А. Савич, Э. А. Былына и В. Б. Евдокимов. Магнитная восприимчивость внутри- комплексных соединений двухвалентных меди, никеля и кобальта с основа- ниями Манниха	960
	Хроника	
Па	мяти члена-корреспондента Академии наук СССР Георгия Владимировича Акимова	963
	выпуск 5	
A.	В. Панкратов и Л. А. Бобрышева. К вопросу о механизме	
ю.	реакции разложения жидкого озона	969
M.	галогенидов некоторых элементов и их кристаллогидратов	974 977
H.	И. Кобозев. Особенность кинетики превращения сложных структур	984
0.	гидрирования и электрохимического горения на твердых катализаторах. II	992
E.	Я. Сусанов. Условия термодинамической инвариантности процесса ректификации	999
И.	Е. Флиси М. К. Быняева. Озависимости окислительных потенциа-	
	лов от рН в растворах перманганата, хлората, бихромата—хромата и перекиси водорода	1003
Μ.	Т. Дмитриев и С. Я. Пшежецкии. Радиационное окисление азота. VI	1010
C.	В. Горбачев и А. И. Дунин. Влияние вязкости водно-глицериновых растворов на электрохимическую кинетику ферри-ферроцианидов	1019
И.	И. Скороходов, Л. И. Некрасов, Н. И. Кобозев и А. Д. Филонова. Изучение реакции образования гидразина при дис-	
TY	социации аммиака в тлеющем электрическом разряде	1026
И.	И. Кулакова и А. В. Шашкина. Изучение процессов восстановления и электровосстановления органических веществ на Pd-электроде.	
Б.	II	1031
	токе, для случая внешнедиффузионой области	1040
J1.	В. Кармилова, Н. С. Ениколопян и А. Б. Налбандян. Кинетика и механизм окисления метана. IV	1046
C.	В. Добровольский и В. Я. Полотню к. Окинетике последовательных реакций в проточно-диркуляционной системе. 11	1054
Α.		
	цессе и преобладающих в растворе комплексов, а также вычисление тока	
	обмена и равновесного потенциала в неорганических окислительно-восстановительных системах	1058
M.	Б. Нейман и Г. И. Феклисов. Кинетический метод применения меченых атомов для исследования механизма сложных химических и био-	
TΤ	химических процессов. Х	1064
	Д. Томашов, Г. П. Чернова и Р. М. Альтовский. Исследование механизма электрохимической коррозии титана. III	1068
Γ.,	А. Корсуновский и Ю. С. Лебедев. Влияние некоторых физико-химических факторов на фотохимическое образование перекиси водо-	
В.	рода на окиси цинка	1078
	стем. I	1086
Ю.	рограмм, снятых на твердых электродах, в координатах ток — напряжение	
В.	время	1091
	вольфрама	1095

	М. Коц п В. А. Зарпнский. Диффузия через иопообменные мембраны и их электрохимическая характеристика	1103
Б. О.	Н. Трапезников и Е. II. Феофанова. О повороте бензоль-	1105
Д.	ных колец в полистироле при низких температурах	1114
C.	в системе этилен — этиловый спирт	1020
Α.	вание электродиффузии в силавах К — TI, Na — Hg, Na—Pb и Na — Cd	1125
	ной кислоты	1133
	Методы и техника физико-химического исследования	
	В. Пальм, В. Э. Паст и В. А. Резбен. Установка для измерения спада катодного потенциала после прекращения поляризации	1136
0.	А. Тимофеевичева. Двойной газовый прибор измерения поверхностного натяжения жидкостей	1140
	для измерения температурного профиля факела иламени пороха	1142
Β.	И. К р а в ц о в. Установка для записи кривых потенциал-время при мгновенных изменениях илотности поляризующего тока	1144
С.	Н. Гаджиев и К. А. III арифов. Применение полупроводниковых термосопротивлений в калориметрии	1147
Γ.	А. Газиев, С. И. Озиранер, М. И. Яповский и В. С. Кор- ияков. Влияние некоторых нараметров на работу понизационого детек-	
Π.	тора на Рм ¹⁴⁷	1150
	Полуавтоматическая установка для получения гистограмм распределения частиц по размерам в дисперсных системах	1153
	Пискуссия	1100
Э.	М. Скуратов и В. П. Колесов, К вопросу о стандартных энталь-	
	пиях образования галоидозамещенных метана	1156
	Письма в редакцию	
	А. Бочвар и А. Л. Чистяков. О «лишних» элементах симметрии решений в методах МОЛКАО и электронного газа	1162
1.	ганических веществ в адсорбированном состоянии	1163
J.	ветвленных реакций с квадратичным обрывом цепей	1166
Ξ.	электрохимического восстановления на ртутном катоде	1168
Ι.	четырехфтористого урана масс-спектрометрическом методом	1169
Η.	Г. Рамбиди, П. А. Акишин и Е. З. Засорин. Электропографическое исследование строения молекулы тетрабромида урана в парах	1171
	-	
or	Хроника	
	Е. Брежнева, Л. Я. Марголис, О. М. Тодес, Д. П. Добычии и К. В. Чмутов. Соломон Юльевич Елович (некролог).	4.450
	o m 4 h h h h. h. 4 m y i o s. Collowoll Colleged Ellowa (Hexpolici).	1172
		1172
	вынуск 6	
M.	ВЫПУСК 6 И. Шахпаронов. К теории растворов. XII	1177
	ВЫПУСК 6 И. Шахпаронов. К теории растворов. XII	
и. Г.	ВЫПУСК 6 И. Шахпаронов. К теории растворов. XII	1177
r. 4.	ВЫПУСК 6 И. Шахпаронов. К теории растворов. XII	1177 1186
r. 4.	ВЫПУСК 6 И. Шахпаронов. К теории растворов. XII	1177 1186 1192

Α.	В. Борисов и И. Г. Гвердцители. Измерение разностей давлений паров $B^{10}F_3$ и $B^{11}F_3$	1212
х.	Л. Арван и Н. В. Иванова. Фотохимическое изменение красителей	
Я.	м. Коц и В. А. Заринский. Потенциалы некоторых катионооб-	1215
т.	менных мембран	1219
Α.	вода. II	1221
	осаждении циркония на жидких и твердых катодах	1230
	В. Горбачев и В. П. Кондратьев. Удельная электропроводность водных растворов хлористого калия при высоких температурах	1235
Γ.	К. Боресков и С. Г. Катальников. Графический метод определения коэффициента разделения изотопов при ступенчатом сжатии разде-	1240
C.	С. Духин и Б. В. Дерягин. К кинетике прилипания минераль-	
E.	А. Матерова, В. Моисеев и А. А. Белюстин. Сравнитель-	1246
	ное исследование электродных и обменных свойств стеклянного электрода с применением радиоактивных индикаторов. II	1258
И.	Л. Розенфельд, И. К. Маршаков. О механизме линейно-	1265
Н.		1200
_	на ртутном капельном электроде	1270-
Б.	адсорбции на ртути катионов тетраалкиламмониев	1279
Α.	А. Пресняков, Ю. А. Горбань и В. В. Червякова. О диаграмме состояния Al — Zn	1289
A.	С. Железняк. Аналитический метод расчета состава бинарных азеотропных смесей при изменении давления и температуры	1292
T.	И. Попова и Б. Н. Кабанов. Анодное поведение железа в рас-	
В.		1295
	поверхностное натяжение никеля и кобальта и на их межфазное натяжение с окисью алюминия	1301
И.	с окисью алюминия	
Γ.	ми электролитов	1307
	деление изотопов бора методом химического обмена. III	1315
	М. Рыжков и А. М. Сухотин. Обассоциации ионов в растворах. VIII В. Стрельникова, Э. А. Тросман и В. П. Лебедев.	1321
Ж.	Каталитическая активность платины, нанесеннои на окись капмия	1327
Α.	Д. Степухович, Р. В. Косырева и В. И. Петросян. Кинетика и механизм распада углеводородов. Механизм термического крекинга	
π	бутанов	1331
ъ.	уровней реально-альтернантных систем	1337
В.	железного электрода в растворах щелочи	1343-
В.	В. Андреева и Н. А. Шишаков. О строении поверхностных слоев германия и кремния по оптическим и электронографическим данным	1351
	Методы и техника физико-химического исследования	
В.	В. Герасимов, А. И. Громова, А. А. Сабинин и Э. Т. Шапо-	
В.	валов. Автоклав для электрохимических исследований при тем- пературе 300° и давлении до 100 кг/см²	1359 ⁻
	честве абсолютного. І	1362
1.	Ф. А. Кузнецов. Определение термодинамических функций кислород-	4005
Α.	содержащих солей методом э. д. с	1367
	термического разложения твердых веществ в момент облучения	1370
71	Дискуссия	4050
JI.	Ф. Беляев. О релаксационном механизме распространения горения	1372
	в гетерогенных экзотермических системах	1374

Письма в редакцию

	иновна в редакцию	
B. J	Ю. Урбах. К задаче о максимальном выходе конечных продуктов го-	1379
M. 1	М. Тагиева и В. Ф. Киселев. Исследование воздействия ү-из-	1381
B. A	А. Боргман, В. М. Петров и В. Г. Чистосердов. Темпера- турные зависимости фотохимического процесса в светочувствительных стек-	
	лах 1. Калмановский, А.В.Киселев, В.П.Лебедев, И.М.Савинов, Н.Я.Смирнов, М.М.ФиксиК.Д.Щер- бакова. Газовая хроматография на стеклянных капиллярных колонках с химически модифицированной поверхностью. В. Пономарев. ΔII реакции образования пептидной связи	1383 1386 1389
	выпуск 7	
B. <i>A</i>	А. Киреев. Термодинамика однотипных химических реакций и однотип-	
в. і	ных соединений	1393
A. J	пы. I	1406
	металлов железной группы. II	1411
A 7	м. Маркевич и Ю. И. Печерская. Перекись водорода в реак-	1416
	ции окисления формальдегида	1418
	М. Стадник и В. П. Фенцик. Влияние температуры закалки на выход формальдегида при окислении метанола на серебряном катализаторе	1425
Н. Л. :	М. Кузнецов. Уравнепие состояния продуктов детонации гексогена В. Кармилова, Н. С. Ениколопян, А. Б. Налбандян	1430
	и В. Т. Ильин. Кинетика и механизм окисления метана. V Ф. Цепалов. Кинетика цепного превращения многокомпонентных сис-	1435
	тем. И	1443
	частиц к пузырькам при флотации. V	1453
	Кинетика и механизм окисления метана. VI	1458
в.	А. III ар патый и Ю. Н. Молин. Спектры электронного парамаг- нитного резонанса и кинетика пакопления продуктов, образующихся при радиолизе замороженных водных растворов нитрата натрия	1465
21.	ва. Исследование физико-химических свойств летучего ингибитора коррозии дициклогексиламиннитрита	1474
Α.	Я. Кузнецов. Влияние борного ангидрида на электропроводность стекол	1478
В.	стекол	1481
·C.	В. У с и к о в. Метод определения проводимости и диэлектрической проницаемости жидкостей бесконтактным способом	1489
Б.	П. Никонов и Н. Г. Отмахова. Испарение халькогенидов ще-	1494
Ρ.	лочноземельных металлов	
A.	пии и теплоемкости окиси бора в интервале 1000—2000° К	1499
Н.	ционарных концентрациях окиси азота в разряде. III	1502
Α.	ризацию	1507
	ческого разложения H_2O_2 солями хрома и кальция	1512
Α.	весия фав	1518 1524
Α.	Н. Орлови С. Н. Фишмаи. К теории растворения неодвородной новерхности твердого тела	1529
	платинового электрода в расплавах силикатов	1534
Л.	П. Холпанов. К теории электролиза на вращающемся дисковом элект-	1538

Н.	Я. Бунэ и Я. М. Колотыркин. Электрохимическое поведение никеля в серной кислоте в присутствии различных окислителей	1543
П. Б.	И. Броун штейн. Определение оптимального числа членов в асимптоти-	1551
	ческом выражении для статистической суммы по вращательным уровням энергии для двухатомных молекул	1558
Л.	 Холпанов. К теории электролиза на вращающемся дисковом электроде в условиях сочетания концептрационной и химической поляризации 	1567
3.	А. Иофа, Л. В. Комлев и В. С. Багоцкий. Перенапряжение водорода на цинковом электроде в щелочных растворах. Влияние концент-	
A.	рации раствора едкого кали	1571
Δ.	вание термодинамических свойств двойных металлических систем методом	4570
Ю.		1578
н.	внутреннего вращения д алканах	1586
Б.	и карбонилов платины	1593
	ман, А. Е. Куликова и В. И. Ганина. Спектроскопическое исследование молекулярного строения солянокислых солей амидов карбо-	
т.	новых кислот	1600
Я.	органических соединений на платине. II	1606
	графия. Кипетика катодной и анодной поляризации для хлорнокислого раствора ${\rm UO^{2+}_2}$	1611
Γ.	А. Богданов и Н. А. Коротченко. Каталитическое разложение H_2O_2 под влиянием $Ni(OH)_2$	1616
Α.	П. Глазкова и И. А. Тере шкин. О зависимости скорости горения взрывчатых веществ от давления	1622
		1044
	Методы и техника физико-химического исследования	
В.	В. Пономареви Т. А. Алексеева. Массивный микрокалориметр для определения теплот горения	1629
Η.	Я. Турова. Прибор для определения электропроводности неводных рас-	1634
Л	творов. 1 Фень-и и В. Б. Евдокимов. О возможности использования	
	метода Фарадея в качестве абсолютного. II	1636
D	Письма в редакцию	
_	В. Сы чев. Обобщения уравнения Лланка — Гиббса на калорические поверхности состояния	1638
В.	А. Кузнецов и «П. С. Загаинова. О потепциале нулевого за- ряда индин	1640
Α.	И. О ше п В. С. Багоцкий. О механизме катодного восстановления фазовых слоев окиси цинка на цинковом электроде	1641
Γ.	М. Панченков и Л. И. Печалин. Определение однократных ко- эффициентов разделения изотопов серы. Комплексные соединения SO ₂	1643
C.	И. Ветчинкин и Н. Д. Соколов. Расчет системы НеН при	16/5
В.	помощи метода валентных структур	1645
	Жуй Ши-чжуан, Разделение изотопов кислорода в процессе электросинтеза озона	1648
	Хроника	
A.	Н. Теренин. К 60-летию со дня рождения А. Г. Самарцева	1651
	DI INVAIR O	
٨	ВЫПУСК 8	
	А. Родина. Поглощение дейтерия алюминиевыми катодами в газовом разряде	1657
	А. Родина. Проникновение ионов дейтерия в циркопий в условиях газового разряда	1661
Α.	никелевых катализаторов на носителях. І	1666
JI.	В. Гурвич и В. А. Квливидзе. Термодинамические функции одноатомных и двухатомных газов и широком интервале температур. I.	1672

T.	К. Ребане. О влиящи степени компланариости молекулы на признаки	
В.	сопряжения л-электронов	1681
Α.	стем. И	1691
	пов при изменении температуры и давления в бинарных системах толуол — предельные спирты	1694
Я.	 П. Гохштейн и ГаоЦай-шэп. Кинетика катодной и анодной 	
Α.	ноляризации для солянокислых растворов UO2 ²⁺	1699
Α.	функциональными группами	1706
Γ.	в условиях реакции синтеза аммиака	1710
Л.	хроматы кальция и мехапизм каталитического разложения H ₂ O ₂ хроматами	1716
	и В. В. Мури и а. Влияние природы поверхности силикагеля и квар- ца на их адсорбционные свойства. IV	1718
Μ.	Х. Карапетьянц. О приолиженном расчете немонотонно изменяю-	1713
Π.	Влияние растворителей на спектры поглощения некоторых ампно- и хинон-	1/2/
п	производных дифениламина	1731
H.	П. Гиусин. Вторичное распределение тока в щелевой ячейке Д. Литвинов. Об аддитивности предельного мольпого объема	1738 1745
	В. Фесенко, В. Н. Еременко и М. И. Василиу. Исследование поверхностного натяжения жидких металлических растворов. 11	1750
В.	Н. Витдорович, К. М. Розин и А. Н. Крестовников. Исследование темпа (интенсивности) фазовых превращений	1752
В.	Н. Кострюков. Термодинамические исследования при низких тем-	1759
В.	пературах. XI II. III и ш о к и и и А. Э. Н и к е р о в. О применении параметров эмпи-	1100
	рических формул, связывающих твердость с температурой, продолжитель- ностью действия нагрузки и давлением, для определения границ раство-	
Δ	римости в твердом состоянии	1763
21.	рокристаллизации некоторых металлов в присутствии добавок поверхност-	
x.	ноактивных веществ, содержащих серу. І	1769
Ε.	А. Каймаков и В. Б. Фикс. Измерение чисел переноса понов H^- в	1774
	растворах соляной кислоты методом совместного наблюдения движения	1777
Α.	ионов и раствора	
7 7	пиридин и 2-метил-5-этилпиридин	1784
	Н. Дрозин. Применение принципа Бертло для расчета стандартных энтропий твердых неорганических соединений	1789
C.	М. Когарко и В. Я. Басевич. О моделя зоны горения турбулентного пламени	1794
Э.	ного пламени	4700
В.	пературах	1799
Α.	сталлах методом ядерного квадрупольного резонанса	1803
Ε.	жилких взрывчатых веществ, загущенных растворением полимеров	1808
	С. II цкевич. Термодинамические исследования при низких температурах. XII	1813
Ε.	лействия ионизирующего издучения потока ускоренных электронов на ка-	1816
Ε.	тионообменную смолу КУ-2. I	
Э.	ную смолу КУ-2. II	1822
	бериллия и лития при высоких температурах	1828
II.	от в растворах хлоридов	1832
M.	С. Стаханова и В. А. Васильев. Активность воды в трехком-	4820

	В. Шашкина и И. И. Кулакова. О методе определения величины адсорбции органического компонента в жидкой фазе А. Резницкий. Приближенный метод расчета теплоты образования	1846
VI.	неорганических соединений	1853
	Методы и техника физико-химического исследования	
	Н. Николаеви Г. П. Тимофеев. Приспособление для одновременного включения секундомера и электрического тока Б. Дамаскин и О. А. Петрий. О возможности использования осциллографического полярографа для определения точек нулевого за-	1860
ъ.	ряда	1862
В.	для питания измерительных схем	1865
Л.	мических исследований	1867 1870
	Дискуссия	
В.	А. Тулупов. Гомогенное каталитическое гидрирование олефиновых соединений (по поводу исследования [1])	1874
	Письма в редакцию	
	К. Белащенко. Об электропереносе в разбавленных металлических растворах	1875
И.	растворах	1877
	И. Турьян и И. А. Гершкович. Влияние концентрации и природы шелочи на кислородное перенапряжение на кобальтовом аноде	1879
	А. Семиохин, В. К. Коровкин, Г. М. Панченков и Жуй III и - чжуань. Разделение изотопов кислорода обменом СО ₂ — H ₂ O	1881 1884
Ю.	в электрическом разряде	1885
₿.	Г. Фирсов и Б. В. Эршлер Радиолиз водных растворов сульфата урана (IV) и железа (II) при повышенных температурах	1887
В.	урана (ильева, А. В. Киселев, Ю. С. Никитин, Р. С. Петрова и К. Д. Щербакова. Графитированная сажа как адсорбент в газовой хроматографии	1889
	Рецензии	
И. Б.	Г. Филатов. Краткий справочник физико-химических величин В. Дерягин и В. П. Смилга. Рецензия на книгу С. С. Воюцкого «Аутогезия и адгезия высокополимеров»	1892 1894
	Хроника	1001
·C.	М. Скуратов и В. П. Колесов. Первая всесоюзная конференция	
	по калориметрии	1896
	вынуск 9	
Į.I.		4005
E.	встречу XXII съезду КПСС	1905 1907
В.	лизаторах. IV	1911
Д.	ческой полировке металлов	1918
II.	реноса	1921
A. A.	атомных и двухатомных газов в широком интервале температур. И	1927 1935
	родная связь и дипольные моменты нитродифениламинов и их некоторых производных	1938

O K.	А. Давтян. О вычислении абсолютных скоростей реакций Е. Луцкий и Е.М. Обухова. Обизменении свойств тел в различ-	1944
Α.	ных рядах химических соединений. І	1951
E.	ных рядах химических соединений. II	1960
Л.	реакций с одним промежуточным продуктом	1966
к.	денной конвекции	1975
Α.,	MT8	1979
И.	гической теории фазового перехода газ— жидкость	1985
Э.	1	1994
D.	механизма восстановления аниона $\mathrm{Fe}(\mathrm{CN})$ $_6^{-}$ на капельном ртутном электроде И. В и л е с о в. Фотононизация паров органических соединений в вакуум-	1999
Λ.	ной области спектра	2010
Ι.	тенциале нулевого заряда	2016
	К вопросу о высшей перекиси водорода и замороженных радикалах. V М. Егоров, В. Ф. Киселев и К. Г. Красильников.	2025
Α.	Влияние природы поверхности силикагеля и кварца на их адсорбционные свойства. V	2031
	ная способность связей тоуола при взаимодействии со свободными метиль-	2039
١.	ными радикалами	2047
Ο.	А. Толмачева и А. Т. Давыдов. Исследование обмена однова- лентных ионов на анионите Н—О в динамических условиях при различных	
٦.	скоростях потока	2052
٦.	тического гидрирования этилена	2060
	ному никелевому катализатору на скорость изотопного обмена в молеку-	2071
0.	лярном азоте	2078
,	бовицкий. Тепловой взрыв в жидкой фазе в условиях чисто коивективной теплопередачи	2083
).	М. Татевский. Отношения между различными аспектами феномено-логической теории связи свойств и строения молекулы	2090
1.	А. Ротт. Применение обобщенных функций в термодинамике бесконечно разбавленных растворов ,	2095
١.	11. Р и в к и и д. Парамагнитный резонанс в растворах комплексных со- лей меди и частота броуновского вращения комплексов	2099
	Краткие сообщения	
ł.	Я. Янсон. О связи между коэффициентами в формулах Этвеша и Тру-	2108
٠.	м. Панченков, А. В. Макаров и Л. И. Печалии. Раз-	
Ι.	деление изотопов бора методом химического обмена. IV	2110
0.	гептан — хлороформ и аналин — н-гептан — хлорбензол	2111
).	предомления — состав для некоторых бинарных систем М. Кузпецова, А. В. Макаров и Г. М. Папченков.	2114
	Применение формулы многоступенчатого опыта к построению схемы идеаль-	2116
Ι.	И. Иванова. Зависимость между теплоемкостью твердых веществ и	
	3. Винтайкии и Я. Томаш. Давление пара чистого кобальта	2120 2121
1.	Н. Данчевская, Г. П. Панасюк и Н. И. Кобозев. Масс-	2123
	спектрометрическое исследование механизма реакции дегидрогенизации	2125

ca. II . .

Л.		2130
г. И.	щенного пара	2132
	температурах и навлениях до 200 атм	2135 2137
Д.	Н. Усачев и Н. А. Павлова. О механизме электролитического	
	получения сплавов хрома с другими металлами	2142
A	ноциклогексанонов	2144
23.0	методом химического обмена. V	2147
	Методы и техника физико-химического . исследования	
H.	П. Гнусин и Д. В. Савчик. Зондовый способ измерения импе-	2151
A.	данса и угла сдвига фаз двойного слоя	
	стоянным теплообменом	2153
	Дискуссия	
E.	Я. Горенбейн. О постоянстве произведения предельной эквивалентной электропроводности на вязкость растворителя	2156
	Писъма в редак]цию	
C.	В. Горбачев и В. А. Беляева. Электроокисление — электровос-	0450
Α.	становление системы йод—йодид	2158 2163
В.	А. Мямлин. Оденка поверхностной проводимости контакта германий-	2166
	Рецензии	
3.5		
IVI.	III л у г е р. Рецензия на книгу А. Т. Ваграмяна и Ю. С. Петровой «Физико-механические свойства электролитических осадков»	2168
	Х роник а	
к.	В. Ч м у т о в. Украинская республиканская межвузовская конференция	
	по адсорбции и методам хроматографического анализа в Одессе (24—29 мая 1961 г.)	2170
	выпуск 10	
TΛ	К. Прохорова и Г. А. Богданов. Исследование первольфра-	
D	матов стронция. II	2177
в.	матов стронция. II	2182
Γ .	С. Воздвиженский, Г. А. Горбачук и Г. П. Дезиде-	2102
	электрополированной поверхности по данным электронномикроскопических	
12	исследований	2190
В.	насыщенного пара и коэффициентов диффузии. III	2199
Б.	Э. Геллер. О некоторых физико-химических свойствах диметилформамида.	2210
Н. Л.	11. Г н у с и н. Измерение импеданса медного электрода в кислом электролите	2217
	сочетании концентрационной и химической поляризации в условиях естест-	0000
Д.	венной конвекции. I	2223

А. Т. В артанян. Обратимое выцветание твердых слоев трифенилметановых красителей в парах гидразина. 2234

м. м. Егоров, В. Ф. Киселев и К. Г. Красильников. Влияние природы поверхности силикагеля и кварца на их адсорбционные свой2228

12*

	А. См пр пов. Влияние условий опыта на переход бинарной рассланваю-	0010
	щейся смеси через критическую область	2249
	илатиновом электроде в растворах электролитов	2256
	т. Борок Окисление микроконцентраций окиси алота в двуокись алота	2265
-	озоном в газовом потоке. II	2275
	И. Шевченко и Е. Н. Алпатов. Оструктурном травлении в про- цессе электролитической полировки	2280
	Л. Ярым-Агаев. В. Я. Рудин, В. А. Титова и Е. А. Ко- ган. Ортобарические теплоты смешения паров пиридина и воды А. Жаркова и Я. И. Герасимов. Приближенный расчет тер-	2285
	модинамических характеристик вольфраматов и молибдатов двухвалент-	2291
	А. Раков и В. И. Веселовский. Электрохимическое восстановление озона на различных металлах	2297
	С. Багдасарьян и В. А. Боровкова. Относительная реак- пионность виниловых мономеров по отношению к бензоатному радикалу В. Крылова, В. А. Огарев и Н. И. Кобозев. Влияние	2306
	природы газа на фотокаталитический эффект у платиновых катализаторов П. Козина, С. М. Скуратов, С. М. Штехер, И. Е. Соспи-	2311
	на и М. Б. Турова-Поляк. Теплоты горения пекоторых бицик-	2316
	В. Кучер, С. Д. Казьмин и В. Д. Енальев. Иниципрование переиксью водорода эмульспонного окисления алкилароматических	2322
	углеводородов	
	г. Морачевский и Чен Чжин-цин. Равновесие жидкость—	2328
	пар в тройной системе бензол—циклогексан— <i>n</i> -пропиловый спирт и термодинамическая проверка данных	2335
	тивных частиц продуктов горения на пределы зажигания в турбулентном потопе	2341
•	И. И о ф ф е, З. И. Ежкова и А. Г. Любарский. К вопросу о каталитической активности смешанных оксидных ванадиевых катализаторов парофазного окисления органическу соединений	2348
	К. Ермакова, В. М. Чередниченко и С. Я. Пшежец- кий. Кинетика взаимодействия и воспламенение двуокиси азота с n-бутаном	235 2
	М. Шестаков. К теории динамики сорбщии при фильтрации в зернистых материалах С. Спиро. О вычислении совместной растворимости солей	235 8 2363
	В. Роде, В. Б. Казанский и Ю. И. Печерская. Изучение окислов хрома методом электронного парамагнитного резонанса	2370
	Л. Нагаев. О хемосорбции атомов с участием электронов проводимости кристалла	2376
	Краткие сообщения	
	н. Пицхелаури, И. А. Семнохин и Н. И. Кобозев.	
	Взаимодействие водорода с кислородом в тихом электрическом разряде. II А. Словохотова, В. А. Никашина и М. М. Сенявин.	2383
	Исследование некоторых физико-химических свойства катионита КУ-2 методом инфракрасной спектроскопии	2387
	Письма в редакцию	
	А. Кирьянов. К теории диффузии в растворах сильных электролитов	0000
	(учет ассоциации ионов)	2389 2392
	тицы в определенной областв	2394
	мических реакциях	2396
	дах В. Горбачев и В. П. Кондратьев. Электролиз в водных рас-	2398
	TROPAL THE BEICOKEN TEMBERATYPAN	2400

А. А. Бундель. Проблемы полупроводников, выпуск 4, под редакцией

Рецензии

	В. шоттки. Фр. Фивег, брауншвеиг, 1950 г	2402
Α.	А. Бундель. Полупроводники и фосфоры, доклады на Международном коллоквиуме в Гермиш-Партенкирхене, 1956 г	2403
	вынуск 11	
В.	М. Татевский и С. С. Яровой. Расчет физико-химических	
.0	свойств высших алканов	2409
·C.	ств высших алканов с произвольным числом атомов углерода в модекуде	
0.	А. Реутов, Ху Хун-вен и И. П. Белецкая. Изучение кинетики изотопного обмена этилового эфира α-бром-меркурфенилуксусной	
	кислоты с дифенилмеркурбромидом, меченным Hg ²⁰⁸	2424
Б.	А. Смирнов. О характере перехода бинарной расслаивающейся смеси	2429
к.	через критическую область. И	
В	эфиров. II	2437
ט	ний в растворах	2448
JI.	Х. Фрейдлин, Н. В. Борунов и Р. Д. Крылов. Овзаимо- действии NiO с Al ₂ O ₃ в атмосфере паров воды и влияние последних на свой-	
_	ства никельглиноземного катализатора	2458
0.	Л. Кабанова. Окисление двухвалентного железа и пассивация платинового электрода	
Η.	Н. Дрозин. Расчет высокотемпературных энергий кристаллических	
T.	в. Роде и В. Е. Роде. Изучение магнитных свойств ферромагнитных	
T.C	окислов хрома	2475
11.	ческих реакций окисления и восстановления На, О2 и гремучего газа на	
в.	Аи-электроде в растворе 1 N H_2SO_4	2481
_	ртутью и солями закиси ртути методом радиоактивных индикаторов	2487
Б.	Д. Березин. Изучение фталоцианинов металлов в растворе. V И. Амирагова. Физико-химические особенности реакций окисле-	2 494
	ния некоторых органических соединений персульфатом натрия	2501
Α.	В. Савич и М. И. Шальнов. Действие персульфата натрия на пиримидиновые основания	2509
A.	А. Сутягина и К. М. Горбунова. Исследование процесса элект-	
	рокристаллизации некоторых металлов в присутствии поверхностноактивных добавок, содержащих серу. 2	2514
A.	И. Красильщиков. О механизме пассивности металлов Д. Степухович, Н. И. Лапшова и Т. Д. Ефимова. Влия-	2524
***	ние химического строения растворителя на кинетику и механизм реакций	
ю.	Меншуткина	2532
	роле	2540
·C.	А. Розенцвейг и З. В. Щербакова. Влияние серы на железный электрод в растворе шелочи	2547
Ρ.	электрод в растворе щелочи	
Н.	С. Фатеева и А. Н. Гришко. Окисление азота в дуговом разряде	
H.	под давлением	2553
	нии сларых кислот	2557
и.	Л. Розенфельд и В. П. Максимчук. О пассивирующих свойствах анионов.	2561
A.	Д. Степукович и В. А. Улицкий. Стерические факторы реакций	2002
	рекомбинации, диспропорционирования радикалов и образования их из молекул	2569
Ю.	. В. 11 лесков. Участие свободных и валентных электронов в реакциях	
0.	восстановления на германиевом электроде	2576
	рохимического горения на твердых катализаторах. У	2582
	грами равновесия многокомпонентных эвтектических систем с помотью	
Г.	метода проекций. I	2589
	становления сернистого газа на отравленных электродах	2598

Краткие сообщения

	•	
	С. Лебедева и С. М. Ходеева. Фазовые равновесия и объемные соотношения в системе ацетилен — аммиак под давлением	2602
Э.	разровесии в реакции восстановления 11102 углеродом при высоких температурах 2	2608
	диферроцена	2611
	фициент паров и их смесей. II	2613
	слоения тройных систем, включающих двойную преобладающую систему. I Н. Шейнкери Е. М. Переслени. О таутомерии некоторых про-	2616
P.	изводных гетероциклических соединений. XII	2623
И.	преобладающую систему. II	2628
Γ.	электрическом разряде. III	2633
т.	на переменном поляризуемом электроде. І	[2636
Б.	Термодинамические свойства молибдата (VI) магния	2639
	полярограммы	2643
	Ме [®] тоды и техника физико-химического исследования	
A.	Т. Санжаровский и О. С. Попов. Исследование внутренних напряжений, возникающих при катодном наводораживании металлов	2646
	Дискуссия	
Я.	Ф. Меженный. Ответ на письмо Е.Я. Горенбейна «О постоянстве про- изведения предельной эквивалентной электропроводимости на вязкость растворителя	,2649
	Письма в редакцию	
	И. III елю бский и Н. М. Вайсфельд. Электронномикроскопическое исследование процессов кристаллизации некоторых стекол П. Мохнаткин. О форме фазовых линий в связи со скачками термо-	2652
	динамических величин	2655
#1.	ние катализаторов методом экзоэлектронной эмиссии	2657
	вынуск 12	
XX	II съезд КПСС и задачи советской науки	I
250 B.) лет со дня рождения М. В. Ломоносова	2265
К.	электрохимического выделения кислорода на серебряном электроде при по-	2666
К.	мощи изотопа кислорода O ¹⁸	2670
	ров. III	2676
Ю.	ленных хлоридах	2689
В.	потенциальных барьерах внутреннего вращения в Х-замещенных алканах	2695
P.	нии твердых электролитов при измерениях э.д. с	2710
Б.	R Бетогуров. Термодинамическая теория поверхностного натяже-	2713
Ю.	лия	2717
	рирования и электрохимического горения на твердых катализаторах	2727

13 жФX, № 12

H.	И. К о б о з е в. Проблема упорядоченности и неупорядоченности энергии в	9790
Н	химической термодинамике. I И. Кобозев. Проблема упорядоченности и неупорядоченности в химичес-	2736
11.		2745
	Краткие сообщения	
Α.		975+
и.	междуатомным расстояниям. II	2751
11.	характера водородной связи а, β-спиртоокисей и некоторых ненасыщен-	
-	ных третичных спиртов	2754
JI.	П. Хол панов. К теории электролиза в условиях сочетания химической и концентрационной поляризации (распределение потенциала в диффузион-	
	н концентрационной полиризации (распределение потенциала в диффузион-	2759
H	. И. Ляткевич. Криоскопический анализв малых навесках	2762
Γ.		2766
p.	ния твердой фазы В. Мерилин, Н. И. Никурашина и В. А. Петров. Освой-	2700
	ствах поля расслаивания тройных систем, включающих двойную преобла-	
	дающую систему. III	2770
В.	С. Бопдаренко. Образование капель на тонких нитях, покрытых цилиндрическим слоем жидкости	2775
В.		2110
	дискового электрода	2778
И	. А. Семиохин, Н. И. Кобозев и Е. Н. Пицхелаури.	2780
M	Взаимодействие водорода с кислородом в тихом электрическом разряде. IV., С. Тунин и М. И. Шахпаронов. Исследование гиперакустических	2,00
	и ультраакустических свойств растворов пиридин — бензол	2783
JI	. Б. Дворкин. Точные уравнения диализа	2785
D	. Г. Лебедев и В. А. Левицкий. Равновесие ортосиликата никеля с окисью углерода при высоких температурах	2788
11	. А. Семерикова и А. Ф. Алабышев. Плотность некоторых	
T.T	расилавов системы КF—HF	2791
YI	в кинетике адсорбции йода из потока растворов	2794
A	. А. Цветаев, М. П. Глазунов, В. А. Киселев, Л.А. Алек-	
	сеев и Р. К. Чужко. Определение энергий активации испарения с различных граней монокристалла цинка	2800
		2000
	Методы и техника физико-химического псследования	
	послодования	
Я		
	ференциальный метод простой перегопки для исследования равновесия жид-кость — пар	2802
Α	. К. Кузнецов. Применение электронных потенциометров для регист-	2002
	рации кривых обычного и комплексного термического анализа	2807
В		9914
Н	дельного перегрева жидкости	2811
	превращения вещества в калориметре	2814
	Письма в редакцию	
C	• ** **	
C	. И. Задумки н. Зависимость избыточной поверхности эцергии капли от ее ралиуса.	2818
И	ее радиуса	2010
	Электровосстановление б,б-питрогидроксиламиногексановой кислоты на	
X	ртутном капельном электроде	2820
- 23		2822
	в пиридиповых растворах тиазиновых красителей	
	Рецензии	
A	Рецензии И. Голубев, А. В. Белобжеский и Ю. Н. Михайлов-	
	Рецензии И. Голубев, А. В. Белобжеский и Ю. Н. Михайлов- ский. Рецензия на книгу Н. Д. Томашова «Теория коррозни и защиты	2825
A	Рецензии . И. Голубев, А. В. Белобжеский и Ю. Н. Михайлов- ский. Рецензия на книгу И. Д. Томашова «Теория коррозии и защиты металлов»	2825 2826
A	Рецензии . И. Голубев, А. В. Белобжеский и Ю. Н. Михайлов- ский. Рецензия на книгу И. Д. Томашова «Теория коррозии и защиты металлов»	2825 2826 2 8 28
A C A	Рецензии И. Голубев, А. В. Белобжеский и Ю. Н. Михайлов- ский. Рецензия на книгу Н. Д. Томашова «Теория коррозни и защиты	2825 2826

АВТОРСКИЙ УКАЗАТЕЛЬ к ХХХУ тому за 1961 г.

брамов В. Г., см. Мержанов А. Г.

жуль В. Т., Елович С. Ю., Семенов-ская Т. Д., Чмутов К. В. Хроматогра-фическая колонка для работы при вы-соких температурах. (Методы и техника физико-химического исследования). 946.

вербух С. Б., см. Боровков В. С. грономов А. Е., Мардашев Ю. С. Структура и активность никелевых катализаторов на носителях. І. Изменение структуры носителя при нанесении никеля. 1666.

-. Структура и активность никелевых катализаторов на носптелях. 2047.

киппин П. А. см. Рамбиди Н. Г. -, Ходеев Ю. С. Определение теплоты сублимации четырехфтористого урана масс-спектрометрическим методом. (Письмо в редакцию). 1169.

ксельруд Г. А. Преобразование процессов диффузионного извлечения твердой фазы. І. Периодическое извлечение и противоток. (Краткое сообщение). № 12. лашев Ф. Д., см. Майрановский С. Г. лабышев А. Ф., см. Семерикова И. А.

лексеев Л. А., см. Цветаев А. А.

-, Цветаев А. А. К вычислению давления насыщенного пара. (Краткое сообще-

ние). 2130.
лексеева В. Т., см. Луцкий А. Е.
лексеева Т. А., см. Пономарев В. В.
линатов Е. Н., см. Шевченко В. И.
льтовский Р. М., см. Томашов Н. Д.
мирагова М. И. Физико-химические осо-

бенности реакций окисления некото-

рых органических соединений персуль-фатом натрия. № 11. Андреев К. К., Глазкова А. П., Тереш-кин Н. А. К вопросу о влиянии давления на горение жидких взрывчатых

веществ. 426.

мидреев К. К., Беспалов Г. Н. Термический распад нитроэфиров. ИІ. № 11.

—, Кайдымов Б. И. Термический распад нитроэфиров. ИІ. № 12.

—, Попова И. И. О горении пентаэритриттетранитрата. 1979.

Андреева В. В., Шишаков Н. А. О строении поверхностных слоев германия и

ний поверхностных слоев германия и кремния по оптическим и электронографическим данным. 1351.
Андреева Л. П., см. Воляк Л. Д. Андреева Н. В., см. Самарцев А. Г. Андреева Н. С., см. Чиргадзе Ю. Н. Андриванова Т. И., см. Маркова З. А. Андрущенко Н. К., см. Шишаков Н. А. Андеимов В. И. Показатель преломления двойной жидкой системы. 1911.

Антипина Т. В., Чередник Е. М. Поверхностные химические соединения фтористого бора на окиси алюминия и их роль в катализе. II. 836. Антонова Л. Г., см. Красильщиков А. И. Антонова М. М., см. Самсонов Г. В. Анельбаум Л. О., Темкин М. И. К вопросу

о механизме каталитического гидрирования этилена. 2060.

Арван Х. Л., Глебовский Д. Н. О фотохимических реакциях в пиридиновых растворах тиазиновых красителей. (Письма в редакцию). № 12.

-, Иванова Н. В. Фотохимическое изме-

нение красителей в амидных средах.

Ария С. М., см. Ерофеева М. С. Архангельский К. В., см. Семенченко В. К. Аршинов А. А., Востриков И. М. Исследо-

вание понизации пламен электродным методом. 269.

Баберкин А. С. О порядке устойчивости твердых нитратов к действию излучения. 373.

Багдасарьян Х. С. Энергия образования свободного бензоатного радикала. 1774.

Боровкова В. А. Относительная реакционность виниловых мономеров по отношению к бензоатному радикалу

Багоцкий В. С., см. Иофа З. А. —, см. Оше А. И.

Баженова Л. М., см. Бугай П. М.

Баландин А. А. К столетию со дня рождения академика Н. Д. Зелинского. 481. —, см. Вассерберг В. Э.

Тетени П. Кинетика дегидрогенизации спиртов различного строения на меди.

Балезин С. А., см. Подобаев Н. И. Барабанов С. Р., см. Чернева Е. П. Баранов К. Н. О равновесин в тройных рас-слаивающихся системах с высалива-

Барашкова Н. В., см. Майрановский С. Г.

Барзыкин В. В., см. Мержанов А. Г. Басевич В. Я., см. Когарко С. М. Бахман Н. Н. Скорость воспламенения пороха при наличии пеплотно прилегающей оболочки. 848.

Бегунов Г. А., Горбачев С. В. Электрохи-мические процессы на переменно-поляризуемом электроде. 1. Описание установки и общие сведения. (Краткое сообщение). № 11.

Бек Р. Ю., см. Кудрявцев Н. Т.

Белановский А. С., см. Сотников В. С. Белащенко Д. К. Об электропереносе в разбавленных металлических растворах. (Письмо в редакцию). 1875.

—, Бокштейн Б. С. К теории электропе-реноса. II. Многокомпонентные металлические системы. 2228. —, Жуховицкий А. А. К теории электро-

переноса. 1921. Белецкая И. П., см. Реутов О. А.

Белобжеский А. В., см. Голубев А. И. Белогуров Б. В. Термодинамическая рия поверхностного натяжения. № 12.

Белюстин А. А., см. Матерова Е. А. Беляев А. Ф. О релаксационном механизме распространения горения в гетерогенных экзотермических системах. (Дискуссия). 1374.

Беляева В. А., см. Горбачев С. В.

Березин Б. Д. Изучение фталоцианинов в растворе. V. Устойчивость свободного фталоцианина в сернокислых растворах. № 11.

Березин И. В., Казанская Н. Ф., Мартинек К. Реакционная способность связей толуола при взаимодействии со сво-

бодными метильными радикалами. 2039.
-, Рагимова А. М. Исследование процес-са эфирообразования при жидкофазном окислении октадекана. 842.

Беринг Б. П., Серпинский В. В. Академик Михаил Михайлович Дубинин. (К шестидесятилетию со дня рождения).

(Хроника). 225. Берсукер И. Б. О невозможности нового типа изомерии, основанного на внутренней конфигурационной асимметрии в комплексных соединениях. (Дикуссия). 471.

Беспалов Г. Н., см. Андреев К. К. Бикташева А. Д. О полиморфизме переохлажденной монохлоруксусной кислоты.

Бобрышева Л. А., см. Панкратов А. В. Богданов Г. А., см. Прохорова И. К. —, Коротченко Н. А. Каталитическое раз-

ложение H_2O_2 под влиянием $Ni(OH)_2$.

--, Петрова Г. Л., Минаев А. И. Пероксохроматы кальция и механизм каталитического разложения Н2О2 матами. 1716.

Бозин Н. А., Куртепов М. М. Влияние хрома и никеля в нержавеющих ста-

лях на границы устойчивого пассивного состояния. 152.

Бокштен Б. С., см. Белащенко Д. К.

Болдырев В. В. К вопросу о механизме влияния предварительного облучения на скорость термического распада твервеществ. (Дискуссия). -, см. Скорик А. И.

Болтунов В. Н., см. Шаповалова Р. Д. Бондаренко В. С. Образование капель на тонких нитях, покрытых цилиндри-

ческим слоем жидкости. (Краткое сообщение). № 12.
Боргман В. А., Петров В. М., Чистосердов В. Г. Температурные зависимости фотохимического процесса в светочувствительных стеклах. (Письмо в редакцию). 1383.

Бересков Г. К., Горбунов А. И. Влияние добавок хрома к сплавному никелевому катализатору на скорость изотопного обмена в молекулярном азоте. 2071.

-, Катальников С. Г. Графический **метод** определения коэффициента разделения изотонов при ступенчатом сжатии разделяемой смеси. 1240.

см. Поповский В. В.

Борескова Е. Г., см. Лыгин В. И. Борисов А. В., Гвердцители И. Г. Измерение разностей давлений паров В¹⁰ Г₃ и В¹¹ Г₃. 1212. Боровков В. С., Авербух С. Б. Потенцио-

стат для электрохимических исследований. (Методы и техника физико-химического исследования). 1867.

Боровкова В. А., см. Багдасарьян Х. С. Борок М. Т.], Окисление микроконцентраций окиси азота в двуокись азота

озоном в газовом потоке. II. 2275.

Боховкин И. М. Коррозия сплавов кадмия с сурьмой в серной кислоте. 789. Бочвар Д. А., Станкевич И. В., Чистяков А. Л. Схемы уровней реальноальтернантных систем. 1337.

, Чистяков А. А. О «лишних» элементах симметрии решений в методах МО ЛКАО и электронного газа. (Письмо в редакцию). 1162.

Брайнина Х. З., см. Стромберг А. Г. Брежнева Н. Е., Марголис Л. Я., Тодес О. М., Добычин Д. П., Чмутов К. В. Соломон Юльевич Елович. (Хроника). 1172. Броунштейн Б. И. Определение оптималь-

ного числа членов в асимптотическом выражении для статистической суммы

по вращательным уровням энергии для двухатомных молекул. 1558. Брюханов В. А., см. Чернева Е. П. Бугай П. М., Гольберкова А. С., Баженова Л. М. Влияние растворителей на спектры поглощения некоторых амино- и хинонпроизводных дифенил-

амина. 1731.

-, Филиппова Е. И., Гольберкова А. С. К вопросу о взаимосвязи между спектрами поглощения и рН дифенилами-на и его некоторых производных в этанольном растворе. 825. Букун Н. Г., см. Укше Е. А. Бундель А. А. Полупроводники и фосфоры. Доклады на Международном коллок-

виуме в Гармиш-Партенкирхене, 1956 г. (Рецензия). 2403.

Проблемы полупроводников. (Рецеп-

зия). № 12.

Проблемы полупроводников, выпуск 4, под редакцией В. Шоттки. Фр. Фивер, Брауншвейг, 1958 г. (Рецен-вия). 2402.

Бунэ Н. Я., Колотыркин Я. М. Электрохимическое поведение никеля в серной кислоте в присутствии различных окис-

лителей. 1543. Бурштейн Р. Х., см. Лукьянычева В. И. Быков Г. В. О зависимости между электрон-

ными зарядами и энергиями связей. (Дискуссия). 222. Былына Э. А., см. Коровкин К. Н. —, см. Траилина Е. П. Быняева М. К., см. Флис И. Е.

вавжичек В. Получение платиновой черни

в ультразвуковом поле. 723.

ваграмян А. Т., Кузнецова В. Н., Поиков А. И., Савостин В. А., Уваров Л.А.
О поляризации при электроосаждении металлов железной группы. И.
Электроосаждение железа. 1411.

-, см. Кузнецова В. Н.

-, Усачев Д. Н., Климасенко Н. Л. Влияние состава пленки на сплавооб-

разование при электроосаждении хрома с другими элементами. 647. зайсфельд Н. М., см. Шелюбский В. И. алнев К. А., Хабибуллин Б. М. Ядерный магнитный резонанс и структура вод-ных растворов электролитов. 2265.

ных растворов электролитов. 2265.
аакина К. В., см. Пидловский А. А.
арской Б. Н., см. Кузнецов В. В.
артанян А. Т. Обратное выцветание твердых слоев трифенилметановых красителей в парах гидразина. 2241.
аскиев В. А., см. Стаханова М. С.
аскиев М. И., см. Найдич Ю. В.
—, см. Фесенко В. В.

-, см. Фессико В. В. Сасильев Р. Ф., Карпухин О. Н., Шляпинтох В. Я. Установка для измерения
слабых световых потоков. (Методы и
техника физико-химического исследования). 461.
сасильев С. С. Вычисление концентраций

возбужденных молекул в зоне стацио-

возоужденных молекул в зоне стацио-нарных электрическх разрядов. 761. Засилісва В. С., Киселев А. В., Ники-тин Ю. С., Петрова Р. С., Щербако-ва К. Д. Графитированная сажа как адсорбент в газовой хроматографии. (Письмо в редакцию). 1889. Зассерберг В. Э., Баландин А. А., Макси-мова М. П. Адсорбция назпих алифа-

тических спиртов на окисноалюминиевых катализаторах и ориентация ад-

вых катализаторах и ориентация ад-сорбированных молекул, 858. защенко В. В., см. Човнык Н. Г. довенко И. Д., см. Грацианский Н. Н. ендияло В. И., см. Филипнов Ю. В. еерховская А. К., Перельман Ф. М. Пе-рекисные соединения в системе CuSO₄— Na₂MoO₄—H₂O₂—H₂O. 828. еселовский В. И., см. Раков А. А. -, см. Розенталь К. И. естинкин С. И., Соколов Н. Д. Расчет системы НеН⁺₂ при помощи метода валентных структур. (Письмо в релак-

валентных структур. (Письмо в редак-

цию). 1645.

бечер А.А., Гейдерих В.А., Герасимов Я.И. Исследование термодинамических свойств двойных металлических систем методом электродвижущих сил. VII. Жидкие сплавы железа с сурьмой. 1578.

игдорович В. Н., Вольпян А. Е. Связь между коэффициентами распределе-ния, выраженными через концентрации различных компонентов. 643

-, Розин К. М., Крестовников А. Н. Ис-следование темпа (интенсивности)

фазовых превращений, 1752. вилесов Ф. И. Фотононизация паров орга-пических соединений в вакуумной области спектра. 2010.

Вилянская Е. Д., см. Иванов К. И.

Винтайкин Е. З., Томаш Я. Давление пара чистого кобальта. (Краткое сообщение). 2121.

Воеводский В. В., см. Полторак В. А. Воздвиженский Г. С., Горбачук Г. А., Дезидерьев Г. П. Механизм электролитической полировки металлов и структура электрополированной поверхности по данным электронномикроскопических исследований. 2190.

Вольнов Ю. Н. Электролиз неводных растворов галогенидов олова.

Вольнян А. Е., см. Вигдорович В. Н. Воляк Л. Д., Андреева Л. П. Исследование поверхностного натяжения и-гептана и н-октана. 1416.

Воронель А. В. Теплоемкость Хе вблизи жритической точки и величина $\left(\frac{\partial^3 p}{\partial V^3}\right)_{\Gamma_{\mathcal{R}}}$

(Письмо в редакцию). 958.

Воронов А. В. Некоторые термодинамические следствия дисперсоидологической теории фазового перехода газ жидкость. 1985.

Востриков И. М., см. Аршинов А. А. Вяселева Г. Я., см. Кочергин С. М.

Гаджиев С. Н., Шарифов К. А. Применение полупроводниковых термосопротивлений в калориметрии. (Методы и

техника физико-химического исследования). 1147.
Газнев Г. А., Озиранер С. Н., Яновский М. И., Корняков В. С. Влияние некоторых параметров на работу иониза-ционного детектора на Рт¹⁴⁷. (Методы

н техника физико-химического исследования). 1150.
Ганина В. И., см. Сухоруков Б. И.
Ганиченко Л. Г., Киселев В. Ф., Красильников К. Г., Мурина В. В. Влияние природы поверхности силикагеля и кварца на их адсорбционные свойства. Адсорбция и теплота адсорбции алифатических спиртов на аэросиле. 1718.

Гао Цай-шен, Гохштейн Я. П. Диффузия электролитов и полярографический метод. Коэффициенты диффузии уранилиона в водных растворах различной концентрации. 404.

см. Гохштейн Я. П.

Гарбер Ю. Н., Зеленевская С. И. О зависимости показатель преломления— состав для некоторых бинарных систем. (Краткое сообщение). 2114. Гвердцители И. Г., см. Борисов А. В.

Гейдерих В. А., см. Вечер А. А. Геллер Б. Э. О некоторых физико-химичесвойствах диметилформамида.

 Свойства системы диметилформамид — вода. І. Термохимические исследования. 1105.

—, см. Иванова Т. М.
Герасимов В. В., Громова А. И., Сабинин А. А., Шаповалов Э. Т. Автоклав для электрохимических исследований три температуре 300° и давлении до 100 кг/см2. (Методы и техника физико-химического исследования). 1359.

Герасимов Я. И., см. Вечер А. А.

-, см. Жаркова Л. А. -, Холлер В. А., Хомченко Г. П. Константин Григорьевич Хомяков. (К семидесятилетию со дня рождения). (Хро-

ника). 228.
Герпикович И. А., см. Турьян Я. И.
Глазкова А. П., см. Андреев К. К.
—, Терепикин И. А. О зависимости скорости горения взрывчатых веществ давления. 1622.

Глазунов М. П., см. Цветаев А. А. Глебовский Д. Н., см. Арван Х. Л.

Гнусин Н. П. Вторичное распределение тока в щелевой ячейке. 1738.

-, Измерение импеданса медного электрода в кислом электролите. 2217. Савчик Д. В. Зондовый способ измере-

ния импеданса и угла сдвига фаз двойного слоя. (Методы и техника физикохимического исследования). 2151.

Годнев И. Н., Свердлин А. С. О равновесии изомеров дихлорбензола. (Письмо в ре-

дакцию). 474.
Голубев А. И., Белобжеский А. В., Михай-ловский Ю. Н. Рецензия на книгу Н. Д. Томашова «Теория коррозии и защиты металлов». (Рецензия). № 12.

Голутвин Ю. М., Лян Цзинь-куй. О теплотах образования, теплосодержаниях и теплоемкостях силицидов хрома. 129.

Гольберкова А. С., см. Бугай П. М. Гольбиндер А. И., Горячев В. В. О пульсирующем горении жидких взрывчатых веществ загушенных растворе-

ним недеств загущенных растворением нолимеров. 1808.

Гомельский К. З., см. Родигина Э. Н.

Горбань Ю. А., см. Пресняков А. А.

Горбачев С. В., Беляева В. А. Электроокисление — электровосстановление си-

стемы йод — йодид. (Письмо в редакцию). 2158.

-, Дунин А. И. Влияние вязкости водноглицериновых растворов на электро-химическую кинетику ферри-ферроцианидов. 1019.

 Влияние скорости потока на процесс электролиза. (Письмо в редакцию). 697.

, Кондратьев В. П. Удельная электропроводность водных растворов хлористого калия при высоких температуpax. 1235.

-. Электролиз в водных растворах при высоких температурах. (Письмо в редакцию). 2400.

-, см. Бегунов Г. А.

-, см. Кондратьев В. П.

Горбачук Г. А., см. Воздвиженский Г. С. Горбунов А. И., см. Боресков Г. К. Горбунова К. М., см. Сутягина А. А. Горенбейн Е. Я. Влияние природы катионов и анионов на вязкость растворов электролитов в растворителях с малой диэлектрической проницаемостью. 492.

О постоянстве произведения предельной эквивалентной электропроводности на вязность растворителя. (Дискуссия). 2156.

Городыский А. В., см. Делимарский Ю. К. Горячев В. В., см. Гольбиндер А. И. Гохштейн Я. П., Гао Цай-шен. Кинетика катодной и анодной поляризации для солянокислых растворов UO_2^{2+} , 1699.

-. Осциллографическая полярография. Кинетика католной и анолной поляризации для хлорнокислого раствора UO²⁺. 1611.

—, см. Гао Цай-шен. Грацианский Н. Н., Вдовенко И. Д. Про-цесс образования пленки сульфата свинца на поверхности In — Ръ сплава во время коррозии в растворе серной кислоты. 1208.

Гречинкин В. С. Исследование градиента электрического поля в кристаллах методом ядерного квадрупольного резо-

нанса. 1803.
Грибов Л. А., см. Чиргадзе Ю. Н.
Григал В. Н., Прохоров В. А. Стабилизированный выпрямитель для питания измерительных схем. (Методы и техника физико-химического исследования). 1865.

Григорьева Л. А., см. Лубяницкий И. Я.

Гринко А. Н., см. Фатеева Н. С. Громова А. И., см. Герасимов В. В. Гроскауфманис А., Кадек В., Локенбах А. Лидия Карловна Лепинь. (К 70-летию со дня рождения). (Хроника).

Грязнов В. М., см. Шимулис В. И.

Гурвич Л. В., Квливидзе В. А. Термодинамические фупкции одноатомных и двухатомных газов в широком интервале температур. І. Метод расчета термодинамических функций одноатомных газов в идеальном состоянии.

-, см. Юнгман В. С.

, Юнгман В.С. Термодинамические функции одноатомных и двухатомных гавов в широком интервале температур. II. Метод расчета термодинамических функций двухтомных газов в иде-

альном состоянии. 1927. Гуринович И. Ф., Пансевич-Коляда В. И. Изучение характера водородной связи а, β-спиртоокисей и некоторых ненасыщенных спиртов. (Краткое сообщение).

Давтян О. К. Исследование механизма окисления, гидрирования и электрохимического горения на твердых кализаторах. V. О возникновении потенциалов водородного и кислородного электродов в зависимости от степени заполнения активных участков поверхности катализаторов. № 11.

О вычислении абсолютных скоростей

реакций. 1944.

—, см. Овчинникова Е. Н. —, см. Ткач Ю. А. —, Манакин Б. А., Мисюк Э. Г., Поли-щук Ю. Н. Исследование механизма процессов окисления, гидрирования и электрохимического горения на твердых катализаторах. III. Связь между деполяризующими окислами на угле и платине с каталитическим действием последних в реакции окисления SO2.

Овчинникова Е. Н. Исследование механизма окисления, гидрирования и электрохимического горения на твердых катализаторах. І. Окисление сер-

дых катализаторах. 1. Окисление сер-нистого ангидрида на поверхности ак-тивированного угля при 20° в присут-ствни водяных паров. 713. Ткач Ю. А. Исследование механизма окисления, гидрировании и электро-химического горения на твердых ка-тализаторах. II. О каталитической способности поверхностных «окислов»

на угле. 992.

Давыдов А. Т., см. Толмачева Ю. А.

Дамаскин Б. Б., Николаева-Федорович Н.В. Изучение сорбции на ртути катионов тетраалкиламмониев. 1279.

Петрий О. А. О возможности использования осциллографического поля-рографа для определения точек нуле-вого заряда. (Методы и техника физи-ко-химического исследования). 1862. —, Николаева-Федорович Н. В. О влиянии растворенного кислорода на осциллографические полярограммы. (Крат-

кое сообщение). № 11. Данчевская М. Н., Панасюк Г. П., Кобо-зев Н. И. Масс-спектрометрическое исследование механизма реакции дегидрогенизации метилового спирта в царах цинка. (Краткое сообщение). 2125. Дворкин Л. Б. Точные уравнения диализа.

(Краткое сообщение). № 12.

Дезидерьев Г. П., см. Воздвиженский Г. С. Дейч А. Я. Логарифм вязкости и обратная кинематическая вязкость в системах бензол—толуол и и-бутиловый спирт трет-бутиловый спирт. 635

Делимарский Ю. К., Городынский А. В. К вопросу об анализе полярографиче-

ских волн. (Дискуссия). 687.

-. Положение полярограмм, снятых на твердых электродах, в координатах ток — напряжение — время, 1091. Денисов Е. Т. Различные модели цепных

вырожденно-разветвленных реакций с одним промежуточным продуктом. 1966 Харитонов В. В. Механизм жидкофазного окисления циклогексанола. 444.

Дерягин Б. В., см. Духин С. С.
, Смилга В. Н. Рецензия на книгу С. С. Воюцкого «Аутогезия и адгезия высокополимеров». (Рецензия). 1894. Дмитриев В. А., Ржевская Е. В. О периодических явлениях при анодном растворении меди в фосфорной кислоте.

Дмитриев М. Т., Пшежецкий С. Я. Ра-диационное окисление азота. VI. Сен-Я. Расибилизация процесса окисления азота на принципе перезарядки молекул с нонами благородных газов.

Сараджев Л. В. Разложение окислов азота под действием 7-излучения. 727.
Добровольский С. В., Полотиюк В. Я.
О кинетике последовательных реакций в проточно-циркуляционной системе. П. Многостадийные последовательные мономолекулярные реакции.

Добычин Д. П., см. Брежнева Н. Е.

Дракин С. И., Сергеева Т. Н., Русакова В. Н. Исследование электродиффузии в сплавах К.— Тl, Na.— Hg, Na.— Pg и Na.— Cd. 1125.

Дрозин Н. Н. Применение принципа Бертло для расчета стандартных энтропий твердых неорганических соединений.

Расчет высокотемпературных энтропий

кристаллических соединений. № 11. Дроздов Н. С., Крылов В. П. К определению констант диссоциации слабых кислот, № 11. Дубовицкий **Ф.** И., Манелис Г. Б., Смир-

нов Л. П. Кинетика термического разложения тринитрофенилметилнитро-амина (тетрил). 521. -, Струнин В. А., Манелис Г. Б., Мер-жанов А. Г. Термическое разложение

тетрила при различных m/V. 306. Дунин А. И., см. Горбачев С. В.

Духин С. С., Дерягин Б. В. К кинетике прилипания минеральных частиц к пузырькам при флотации. IV. Торможение поверхности пузырька поверхностно-активными веществами по его поверхности. 1246.

-. К кинетике прилипания минеральных частиц к пузырькам при флотации. V. Движение поверхности пузырька при сильной ее заторможенности растворимым поверхностноактивным веществом. Распределение поверхностнаактивного вещества и электрическое поле пузырька. 1453.

Дубовицкий Ф. И., см. Мержанов А. Г.

Евдокимов В. Б. О возможности использования метода Фарадея в качестве абсолютного. І. (Методы и техника физикохимического исследования). 1362. —, см. Кобозев Н. И.

—, см. Коровкин К. Н.—, см. Ли Фэнь-И.

---, см. Нестеров О. В.

 см. Скороходов И. И. -, CM. Траилина Е. П.

Евсеев А. М. Расчет статистической суммы состояний методом ячеек. 94. —, . , . , Красильников К. Г. Влияние природы поверхности силикагеля и кварца на их адсорбционные свойства. VI. Адсорбция паров воды на поверхности

кристаллических и аморфных модифи-каций кремнезема. 2234.
—, —. Влияние природы поверхно-сти силикагеля и кварца на их адсорб-ционные свойства. V. Структура поверхности кристаллических и аморфных модификаций кремнезема. 2031.

Егорова 3. С., см. Шорыгин П. П. Ежкова 3. И., см. Иоффе И. И.

Елович С. Ю., см. Авгуль В. Т.

Емельяненко Г. А. О влиянии температуры на скорость электроосаждения цинка из сернокислых растворов. 393. Емельянов Ю. М. см. Филиппов Ю. В.

Енальев В. Д., см. Кучер Р. В. Ениколопян Н. С., см. Кармилова Л. В. Еременко В. Н., см. Найдич Ю. В. —, см. Фесенко В. В.

 Ниженко В. И. Влияние присадок титана на поверхностное натяжение никеля и кобальта и на их межфазное натяжение с окисью алюминия. 1301.

Еремин Е. Н., см. Мальцев А. Н. —, см. Поспелова Т. А. Ермакова С. К., Чередниченко В. М., Пис-жецкий С. Я. Кинетика взаимодействия воспламенение двуокиси азота с н-бутаном. 2352.

Ермоленко Н. Ф., см. Комаров В. С. Ерусалимчик И. Г., см. Ефимов Е. А.

Ерофеева М. С., Лукиных Н. Л., Ария С. М. Теплосодержание некоторых окислов титана при высоких температурах. 772.

Есин О. А., см. Мусихин В. И.

Ефимов Е. А., Ерусалимчик И. Г. Анодное растворение германия в присутствии восстановителей. 543.

-. Анодное растворение кремния в

плавиковой кислоте. 384.

Ефимова Т. Д., см. Степухович А. Д. Ефремова Г. Д., Королева Р. О. Равновесие твердое тело — жидкость — газ в системе меламин — аммиак — двуокись углерода. 821.

Жаркова Л. А., Герасимов Я. И. Приближенный расчет термодинамических характеристик вольфраматов и молибдатов двухвалентных металлов. 2291.

Желанкин В. И., Куцев В. С., Ормонт Б. Ф. Исследование равновесия в реакции восстановления HfO₂ углеродом при высоких температурах. 2. (Краткое сообщение). № 11. Железняк А. С. Аналитический метод рас-

чета состава бинарных азеотропных смесей при изменении давления и тем-

пературы. 1292.

Исследование азеотропизма в бинарных системах, образуемых низкомолеку-лярными органическими однооснов-

ными кислотами с водой. 322. Жмырева И. А., Кочемировский А. С. Флуоресценция органических веществ в адсорбированном состоянии. (Письмо в редакцию). 1163.

Жуй Ши-чжуан, см. Коровкин В. К.

-, см. Семиохин И. А.

Жуков А. А. О диаграммах состояния эвтектических силавов. (Краткое сообщение). 2137.

Жуховицкий А. А., см. Белащенко Д. К.

Заалишвили Ш. Д., Колыско Л. Э. Второй вириальный коэффициент паров и их смесей. II. Система ацетон - хлороформ. (Краткое сообщение). № 11. Зазайнова Л. С., см. Кузнецов В. А.

Задуменн С. Н. Зависимость избыточной по-

верхностной энергии капли от ее радиуса. (Письмо в редакцию). № 12
Зайцева А. М., см. Фишер И. З.
Заливалов Ф. П., Тюкина М. Н., Томашов Н. Д. Влияние условий электролиза на формирование и рост анодных окисных пленок на алюминии. 879.

Замурагин П. В., см. Никулин В. Н. Занина А. Н., см. Маршаков И. К. Заринский В. А., см. Коц Я. М.

Зарифьянц Ю. А., Киселев В. Ф., Федоров. Г. Г. Химическая адсорбция кислорода на поверхности свежего раскографита. (Письмо в редакцию).

СЛОЖНЫХ

Засорин Е. З., см. Рамбиди Н. Г. Зебрева А. И. О потенциалах слож амальгам. (Дискуссия). 948. Зеленевская С. И., см. Гарбер Ю. Н. Зеленцов В. В., см. Траилина Е. П. Зельвенский Я. Д., Фейпек Я., Прин В. А. Дифференциальный инфессор Шалыпростой перегонки для исследования равновесия жидкость - нар. (Методы и техника физико-химического ис-следования). № 12. Зенков И. Д., см. Колесов В. П. Зильберман Е. Н., см. Сухоруков Б. И.

Зиновьев В. А., см. Пейнин А. Б. —, Шейнин А. Б., Хейфец В. Л. лографическое исследование Осцилтики электродных процессов. II. Кобальтовый электрод в растворах сулькобальта.

Зыков В. И. Исследование влияния некоторых поверхностноактивных нических катионов на кинетику становления ЈО аниона на ртутном капельном электроде. 355.

Иванов К. И., Вилянская Е. Д. Обращение негативного каталитического влияния анилина при действии его на различ-ные стадии автоокисления углеводородов. 50.

Иванова Л. И. Зависимость между темплоемкостью твердых веществ и температурой первого фазового

(Краткое сообщение). 2120.

Иванова Н. В., см. Арван Х. Л.

..., см. Хархаров А. А. Иванова Н. С., см. Миненко В. И. Иванова Т. М., Геллер Б. Э. Свойства си-стемы диметилформамид — вода. II.

 Давление насыщенного пара и осмотическое давление водных растворов.

Измайлов Н. А., см. Рыбкин Ю. Ф. Ильин В. Т., см. Кармилова Л. В. Инь Юань-гень, см. Калечиц И. В.

Иофа З. А., Комлев Л. В., Багоцкий В. С. Перенапряжение водорода на цинковом электроде в щелочных растворах. Влияние концентраций раствора едкого кали. 1571.

Иоффе И.И., Ежкова З. И., Любарский А.Г. К вопросу о каталитической активности смешанных оксидных ванадиевых

катализаторов парофазного окисления органических соединений. 2348. Ипполитова Е. А., см. Ковба Л. М. Ипкевич Е. С. Термодинамические исследования при низких температурах. XII. Теплоемкость теллурида висмута между 1,4 и 65° К. Энтальпия и энтропия Ві_зТе₂ при 298, 15° К. 1813.

Кабалкина С. С. Рентгенографическое исследование кристаллической туры мочевины и тиомочевины при вы-соком давлении. 276.

Кабанов Б. Н., см. Попова Т. И. Кабанова О. Л. Окисление двувалентного железа и пассивация платинового электрода. № 11.

Кавтарадзе Н. Н., см. Лыгин В. И. Каганер М. Г., см. Роговая И. А. Кадек В., см. Гроскауфманис А. Казакова В. М., Фельдштейн Л. С. Ди-электрическая поляризация молекулярных соединений ароматических аминов с нитрофенолами и систем этиламина и пиридина с водой. 488.

Казанская Н. Ф., см. Березин И. В. Казанский В. Б., см. Роде Т. В. Казимирова Н. М., см. Резухина Т. Н. Казьмин С. Д. К вопросу об инициировании цепных вырожденно-разветвленных реакций с квадратичным обрывом цепей. (Письмо в редакцию). 1166.

—, см. Кучер Р. В. Кайдымов Б. И., см. Андреев К. К.

Каймаков Е. А., Онкс В. Б. Измерение чисел переноса ионов Н⁺ в растворах соляной кислоты методом совместного наблюдения движения понов и раство-

Калечиц И. В., Инь Юань-гень. Кинетика гидрирования олефинов и гидрогенолиза тиофена при их совместном про-

текании на кобальт-алюмо-молибдено-вом катализаторе. 501. Калмановский В. Й., Киселев А. В., Лебедев В. И., Савинов И. М., Смир-нов Н. Я., Фикс М. М., Щербакова К. Д. Газовая хроматография на стеклянных капиллярных колонках с химически модифицированной поверхностью.

модифицированной поверхностью. (Письмо в редакцию). 1836.
Калявина В. А., см. Реутов О. А. Камаевская Л. А., см. Мерцлин Р. В. Кан Л. С., см. Красовицкая Р. М. Кандыба В. В., см. Красовицкая Р. М. Кантор П. Б., см. Красовицкая Р. М. Картупинская А. И., см. Стромберг А.Г. Каранетьянц М. Х. О приближенном расчете немопотонно изменяющихся

немонотонно изменяющихся свойств в рядах сходных веществ. 1727. Чэн Гуанг-юе. Комбинированный тод расчета температурной зависимо-сти давления пара. VI. Моноалкилами-

ны. 782.

Кармилова Л. В., Ениколопян Н. С., Нал-бандян А. Б. Кинетика и механизм окисления метана. IV. Влияние перекиси водорода и воды на кинетику реакции. 1046.

--. Кинетика и механизм окисления метана. VI. К вопросу о механизме образования двуокиси углерода и определении величины стационарной концентрации гидроксила в реакции.

-, Ильин В. Т. Кинетика и механизм окисления метана. V. О постоянстве скорости окисления метана. 1435. Карпухин О. Н., см. Васильев Р. Ф.

Кариачев С. В., см. Юшкина Л. Д. Катаева Н. А., Харин А. Н. Влияние рас-творителя и сорта угля в кинетике ад-сорбции йода из потока растворов. (Краткое сообщение). № 12.

Катальников С. Г., см. Боресков Г. К.

Кваливидзе В. А., см. Гурвич Л. В. —, см. Юнгман В. С.

Киперман С. Л. О соотношении между постоянными уравнений кинетики гетерогенных каталитических реакций и энергиями связей. 181.

Киреев В. А. Термодинамика

соединений. 1393. Кириченко Л. Ф., см. Найдич Ю. В. Кирьянов В. А. К теории диффузии в растворах сильных электролитов (учет ассоциации ионов). (Письмо в редакцию).

Киселев А. В. Гордоновская конференция по химии поверхностей раздела в США 4—8 июля 1960 г. (Хроника). 476. -, см. Васильева В. С.

 Энергия взаимодействия адсорбат адсорбент и адсорбат — адсорбат в монослоях на поверхностях твердых тел. Теплота адсорбции и адсорбционное равновесие. 233. -, Муттик Г. Г. Изотермический калори-

метр с постоянным теплообменом. (Методы и техника физико-химического ис-

следования). 2153.

-, см. Калмановский В. И.

Киселев В. А., см. Цветаев А. А. Киселев В. Ф., см. Ганиченко Л. Г. —, см. Зарифъянц Ю. А. —, см. Тагиева М. М. Киселева Е. Д., Чмутов К. В., Крупнова В. Н. Действие ионизирующего излучения потока ускоренных электронов на катионообменную смолу КУ-2. II. Облучение КУ-2 в водных растворах кислот и бидистилляте. 1822.

красителей производных оксиндола.

Климасенко Н. А., см. Ваграмян А. Т. Клянина Г. Л., Шлыгин А. П. Изучение механизма электровосстановления сернистого газа на отравленных электро-

Князев Д. А. Расчет коэффициентов разделения изотонов при нонном обмене.

Кобозев Н. И. Особенность кинетики превращения сложных структур. 984.

Проблема упорядоченности энергии в кимической термодинамике. I. № 11. Проблема упорядоченности энергии Проблема упорядоченности

в химической термодинамике. П. № 12.

-, см. Данчевская М. Н.

-, см. Крылова И. В.

—, см. Некрасов Л. И. —, см. Пицхелаури Е. —, см. Поспелова Т. А. —, см. Семпохин И. А.

, см. Скороходов И. И., , см. Филиппов Ю. В.

-, Евдокимов В. Б. Несколько замечаний по поводу статьи В. Тшебятовского и Г. Кубицкой. (Дискуссия). 684.

Ковба Л. М., Ипполитова Е. А., Сима-

нов Ю. П., Спицын Викт. И. Изучение кристалического строения уранатов.

1. Уранаты, содержащие тетрагональные слои (UO₂)O₂. 563.

-, Полунина Г. И., Ипполитова Е. А., Симанов Ю. И., Спицын Викт. И. Изучение кристаллического строения уранатов. II. Уранаты, содержащие уранилкислородные цепочки. 719. Коган Е. А., см. Ярым-Агаев Н. Л.

Когарко С. М., Басевич В. Я. О модели зоны горения турбулентного пламени.1794.

-, Михеев В. В., Басевич В. Я. Влияние активных частиц продуктов горения на пределы зажигания в турбулентном

потоке. 2341.

Козина М. П., Скуратов С.М., Штехер С.М., Соснина И. Е., Турова-Поляк М. Б. Теплоты горения некоторых бицикла-

нов. 2316.

Козленко Ф. Н., Мискиджьян С. П. Исследование двойных неводных систем методом измерения электродвижущих сил. II. Системы, образованные аллиловым горчичным маслом с пиперидином

и диэтиламином. 26. Козуненко О. И., см. Ястребов В. В. Колбина В. Н., см. Морачевский А. Г. Колганов В. А., см. Радушкевич Л. В.

Колесов В. П., Зенков И. Д., Скуратов С. М. Стандартная энтальния образования тетрафторэтилена. № 11.

—, см. Скуратов С. М. Колобихин В. А., Тюряев И. Я. Скорость реакций превращения дивинила на катализаторе для дегидрирования н-бутилена.

Колотыркин Я. М., см. Бунэ Н. Я. Колыско Л. Э., см. Заалишвили Ш. Д. Комаров В. С., Ермоленко Н. Ф. Зависимость селективного характера адсорб-

ции от природы бинарных смесей. 9. Комлев Л. В., см. Иофа З. А. Конельская В. Н., см. Луцкий А. Е. Кондратьев В. П., см. Луцкий А. Е. Кондратьев В. П., горбачев С. В. Методика и апдаратура для измерений элект тропроводности и потенциалов ризации в процессе электролиза в водных растворах при высоких температурах. (Методы и техника физико-химического исследования). 671.

, см. Горбачев С. В.

Коптюг В. А., Плахов В. А. Ультрафиолетовые спектры поглощения сульфонов нафталинового ряда. 887.

Корияков В. С., см. Газиев Г. А. Коровин Н. В., Ронжин М. Н. Электроосаждение рения из сульфатно-аммиач-

ных растворов. 660.

Коровкин В. К., Семиохин И. А., Панчен-ков Г. М., Жуй Ши-чжуан. Разделение изотопов кислорода в процессе электросинтеза озона. (Письмо в редакцию). 1648.

-, см. Семиохин И. А.

Коровкин К. Н., Окс Н. А., Былына Э. А., Евдокимов В. Б. Магнитные крутильные весы. (Методы и техника физико-

химического исследования). 677. Королева Р. О., см. Ефремова Г. Д. Коротченко Н. А., см. Богданов Г. А. Корсуновский Г. А., Лебедев Ю. С. Влияние некоторых физико-химических факторов на фотохимическое образование пе-

рекиси водорода на окиси цинка. 1078. Кострюков В. Н. Термодинамические исследования при низких температурах. XI. Теплоемкость гидрида лития между 3,7 и 295° К. Энтропия и энтальпия при 298,15° К. 1759. Косырева Р. В., см. Степухович А. Д.

Кофман А. Н., см. Циклис Д. С. Коц Я. М., Заринский В. А. Диффузия через ионообменные мембраны и их электрохимическая характеристика.

--. Потенциалы некоторых катионо-

обменных мембран. 1219.

Кочемировский А. С., см. Жмырева И. А. Кочергин В. П., см. Простаков М. Е. Терпиловский Н. Н., Вяселева Г. Я.

Исследование анодного растворения

меди в ультразвуковом поле. 917.
Кочман Э. Д. Вольтамперограф. (Методы и техника физико-химического исследования). 214.

Кравцов В. И. Установка для записи кривых потенциал -- время при мгновенных изменениях плотности поляризующего тока. (Методы и техника физико-

химического исследования). 1144.
Красильников К. Г., см. Ганиченко Л. Г.
—, см. Егоров М. М.
Красильщиков А. И., Антонова Л. Г. Адсорбционные явления в условиях реакции синтеза аммиака. 1710.

-.О механизме нассивности металлов.№11. Красовицкая Р. М., Кантор П. Б., Кан Л. С., Кандыба В. В., Куцына Л. М., Фоми-чев Е. Н. Определение энтальпии теплоемкости окиси бора в интервале 1000—2200° К. 1499.

Красовский А. И., Червова Г. И. Деполяризация при электроосаждении цирко-

ния на жидких и твердых катодах. 1230.

Крестов Г. А., Крошкин В. И. Прибор для синхронного пуска секундомера и тока цепи. (Методы и техника физико-химического исследования). 670.

Крестовников А. М., см. Вигдорович В. Н. Кричмар С. И. Исследования подавления травления при электрохимической полировке металлов. 1918.

Крошкин В. И., см. Крестов Г. А. Крупнова В. Н., см. Киселева Е. Д. Ксенжек О. С. Диффузионный режим ра-

боты пористых электродов. № 12. Крылов В. П., см. Дроздов Н. С. Крылов О. В., Фокина Е. А. Каталитические свойства новых полупроводников со структурой цинковой обманки, 651. Крылова И. В., Кобозев Н. И. Магнетохи-

мия активных центров. VI. Магнитные свойства катализаторов-кристаллофосфоров. 911.

-, Огарев В. А., Кобозев Н. И. Влияние природы газа на фотокаталитический эффект у платиновых катализаторов.

Шашков А. С., Кобозев Н. И. Исследование катализаторов методом электроной эмиссии. (Письмо в редакцию). № 11.

Крыжановский Б. П., Кузнецов А. Я. Ханарушения стехиометрии и электропроводность ва. 80. моноокиси оло-

Кубицкая Г., см. Тшебятовский В. Кудрявцев Б. Б. О взаимодействии молекул жидкости. (Письмо в редакцию).

О волнах двух родов, распространяющихся в гелях. (Письмо в редакцию).

Кудрявцев Н. Т., Бек Р. Ю., Тарасевич М.Р. Влияние периодического изменения направления тока на концентрациоп-

ную поляризацию. 1507.

Кузнецов А. Ř. Применение электронных потенциометров для регистрации кри-вых обычного и комплексного термиче-ского анализа. (Методы и техника физико-химического исследования). № 12.

Кузнецов А. Я. Влияние борного ангидрида на электропроводност ьстекол. 1478. , Поверхностная электропроводность

свинцовых стекол. 1935.

—, см. Крыжановский Б. П.

Кузнецов В. А., Загайнова Л. С. О потенпраде нулевого заряда индия. (Письмо
в редакцию). 1640.

Кузнецов В. В., Варской Б. Н. Рентгенографическое исследование структур-

ных изменений стали при электролитическом насыщении водородом. 595. **Кузиецов Ф. А., Резухина** Т. Н. Теплоем-

кость полуторной окиси церия при вы-соких температурах. (Письмо в редак-цию). 956.

-, см. Резухина Т. Н.

Кузнецов Н. М. Уравнение состояния про-

дуктов детонации гексогена. 1430.

(узнецова В. Н., см. Ваграмян А. Т.

—, Попков А. П., Уваров Л. А., Ваграмян А. Т. О поляризации при электросаждении металлов железной группы. I. Стационарный потенциал и перенапряжение выделения железа. 1406.

Хузнецова Е. М., Макарова А. В., Панченков Г. М. Применение формулы многоступенчатого опыта к построению схемы идеального каскада. (Краткое сообщение). 2116. **Сукоз Л. А.,** см. Кукоз Ф. И.

букоз Ф. И., Кукоз Л. А. О природе звукоэлектрохимических явлений. (Крат-кое сообщение). № 12.

укушкин В. И., см. Скрипов В. П. (улакова И. И., см. Шашкина А. В. —, Шашкина А. В. Изучение поцессов

восстановления и электровосстановления органических веществ на Pd-электроде. II. Восстановление и электровос-становление алкилкарбинола. 1031. —. Изучение процессов восстановле-

ния и электровосстановления органиченических веществ на Рd-электроде. III. Восстановление и электровосстановление метакриловой кислоты. 1198.

(уликова А. Е., см. Сухоруков В. И. (уликова А. И., см. Циклис Д. С. (уропятник В. Б., см. Палатник Л. С. (уртенов М. М., см. Бозин Н. А. (упев В. С., см. Желанкин В. И. (упына Л. М., см. Красовникая Р. М. (упына Л. М., см. Красовникая Р. М.

Кучер Р. В., Казьмин С. Д., Енальев В. Д. Инициирование перекисью водорода эмульсионного окисления алкилароматических углеводородов. 2322.

Лавренко В. А. Кинетика электролитического анодного окисления вольфрама.

Об анодном электролитическом окислении рения. 198

Лаврентьев В. И., см. Резухина Т. Н. Лазарев В. Б., см. Пугачевич П. П.

 –, Пугачевич П. П. О предельной поверхностной активности в тройных раство-

рах. 314. Ландау А. И. Построение двумерных поли-термических сечений диаграми равно-

весия многокомпонентных систем с по-

мощью проекций. І. № 11. Лапатухин В. С., Попков А. П. Исследования катодной поляризации цинка в фосфатирующих растворах методом снятия поляризационных кривых. №12.

Лапшова Н. И., см. Степухович А. Д. Лебедев Б. Г., Левицкий В. А. Исследование равновесия реакции восстановления ортосиликата никеля окисью углерода при высоких температурах. (Крат-

кое сообщение). № 12. Лебедев В. П., см. Калмановский В. И. —, см. Стрельникова Ж. В.

Лебедев Ю. С., см. Корсуновский Г. А. Лебедева Е. С., Ходеева С. М. Фазовые равновесия и объемные соотношения в системе ацетилен — аммиак под дав-лепием. (Краткое сообщение). № 11.

Левин А. И., см. Простаков М. Е. Левицкий В. А., см. Резухина Т. Н. —, см. Лебедев Б. Г.

Леонтьев Е. А., см. Радушкевич Л. В. **Леонов А. И.** Роль переходного активированного состояния в химической ки-

нетике. 2328. Леонов В. В., см. Томашев Н. Д. Лепинских Б. М., см. Мусихин В. И. Литвинов Н. Д. Об аддитивности предель-

ного мольного объема. 1745.

Ли Фень-и, Евдокимов В. Б. О возможности использования метода Фарадоя в качестве абсолютного. II. (Методы и техника физико-химического исследо-вания). 1636. Логинова М. А., см. Фролов А. Ф. Лозгачев В. И. Метод изотопного обмена

для определения упругости насыщенного пара и коэффициентов диффузии.

Локенбах А., см. Гроскауфманис А. Лосев В. В., Молодов А. И. Измерсние скорости обмена между ртутью и солями закиси ртути методом радиоактивных индикаторов. № 11.

Лубяницкий И. Я., Григорьева А. А., Турьян Я. И. Электровосстановление 6,6-интрогидроксииминогексапоновой

кислоты на ртутном капельном электроде. (Письмо в редакцию). № 12. Пугинина В. Ф., см. Родигина Э. Н. Луканиеня Г. В., см. Похил П. Ф. Лукиных Н. Л., см. Ерофеева М. С. Лукьянычева В. И., Буритейн Р. Х. Из-

мерение ипеданса железного электрода в растворах щелочи. 1343

Лупкий А. Е., Алексеева В. Т., Кондратен-ко Б. П. Дипольные моменты дизаме-щенных бензола с электроноакцепторными функциональными группами. 1706.

-, Конельская В. Н. Внутримолекулярная водородная связь и дипольные моменты нитродифениламинов и их некоторых

производных. 1938. -, Обухова Е. М. Об изменении свойств тел в различных рядах химических органических соединений. 1951.

—. Об изменении свойств тел в различных рядах химических соединений.

II. Ряды изогрупповых соединений.

Лыгин В. И., Кавтарадзе Н. Н., Борескова Е. Г. Методика приготовления объектов для исследования хемосорбции газов на металлах методом инфракрасной спектроскопии. (Методы и техника

Любарский А. Г., см. Иоффе И. И. Лян Цзинь-куй, см. Голутвин Ю. М.

Ляшкевич Н. И. Криоскопический анализ в малых навесках. (Краткое сообщение). № 12.

Майрановский С. Г., Барашкова Н. В., Алашев Ф. Д. Полярографическое поведение анабазина. 435.

Макаров А. В., см. Кузнецова Е. М. —, см. Панченков Г. М.

-, Панченков Г. М. Разделение изотопов бора методом химического обмена. V. О зависимости коэффициента разделения колонны от температуры и нагрузки. (Краткое сообщение). 2147.

Макаров Л. Л., Ступин А. Д. Коэффициенты активности КЈ и RbJ в их концентрированных водных растворах при 25°.

-, --. Об изменении изобарного потен-

циала при образовании твердых растворов К. 1— RbJ при 25°. 743. Макарова Е. И., см. Скороходов И. И. Максимова М. И., см. Вассерберг В. Э. Максимук В. П., см. Розенфельд И. Л. Малкин В. И. О зависимости относитель-

ной подвижности катионов от соотношения их координационных чисел в трехкомпонентных силикатных рас-

плавах. 336. Мальцев А. Н., Еремин Е. Н., Мартемьянов В. С. О стационарных концентрациях окиси азота в разряде. III. К вопросу о роли электродного иятна в процессе образования окислов азота

в тлеющем разряде. 1502. Мальцев В. М., см. Похил П. Ф. Манакин Б. А., см. Давтян О. К. Манелис Г. Б., см. Дубовицкий Ф. И. Марголис Л. Я., см. Брежнева Н. Е. Мардашев Ю. С., см. Агрономов А. Е. Маркевич А. М., см. Соколова Н. А. —, Печерская Ю. И. Перекись водорода

в реакции окисления формальдеги-

да. 1418.

Маркова З. А., Андрианова Т. И. К вопросу о структуре алюмосиликатного катализатора. 809.

Мартемьянов В. С., см. Мальцев А. Н.

Мартинек К., см. Березин И. В. Мартынов Г. А. О влиянии однофазного давления на параметры равновесия фаз. 1518.

Маршаков И. К., Занина А. Н. Мехнизм коррозионного разрушения ватерлинии. 206.

, см. Розенфельд И. Л.

Маслов П. Г. К методам изучения реакционной способности радикалов. 1551.

Маслов Ю. П. К методу вычисления термодинамических свойств без знания электронных и колебательных спектров. 164.

Маслов Ю. П., см. Маслов П. Г.

Термодинамические свойства плавления и парообразования галогенидов не которых элементов и их кристаллогидратов. 77.

Матерова Е. А., Моиссев В. В., Белюстин А.А. Сравнительное исследование электродных и обменных свойств стеклянного электрода с применением радиоактивных индикаторов. II. Поведение калиевого стеклянного электрода в растворах солей щелочных металлов. 1258.

Манювец В. П., см. Фомичев В. Г. Медведев В. А. Энергии диссоциации и теплоты сублимации окислов щелочноземельных металлов. 1481.

Меженный Я. Ф. Ответ на письмо Е. Я. Горенбейна «О постоянстве произведения предельной эквивалентной электропро-

водности на внакость растворителя». (Дискуссия). № 11.
Мержанов А. Г., Барзыкин В. В., Абрамов В. Г., Дубовищкий Ф. И. Тепловой взрыв в жидкой фазе в условиях чисто конвективной теплопередачи. 2083.

-, см. Дубовицкий Ф. И.

Мерцлин Р. В., Никурашина Н. И. О свойствах поля расслоениятройных систем, включающих двойную преобладающую систему. І. (Краткое сообщение). № 11.

 –, Камаевская Л. А. О свойствах поля расслоения тройных систем, включающих одну преобладающую систему. II. (Краткое сообщение). № 11.

 —, Петров В. А. О свойствах поля расслаивания тройных систем, включающих двойную преобладающую систему-

III. (Краткое сообщение). № 12.
Местечкин М. М. О связи значений параметров в стандартном методе ЛКАО, определяемых из различных данных.

Милевская И. С., см. Хачкурузов Г. А. Минаев А. И., см. Богданов Г. А. —, Петрова Г. Л. Исследование кинетики каталитического разложения Н2О2 солями хрома и кальция. 1512.

Минаржова И., см. Смишек М. Миненко В. И., Петров С. М., Иванова Н. С. О поведении платинового электрода в расплавах силикатов. 1534.

Мирский Я. В., Митрофанов М. Г. Разделение углеводородных смесей при по-мощи молекулярного сита. (Методы и техника физико-химического исследования). 460.

вания). 400.
Мискиджьян С. П., см. Козленко Ф. П.
Мисюк Э. Г., см. Давтян О. К.
Митрофанов М. Г., см. Мирский Я. В.
Михайловский Ю Н., см. Голубев А. И.
—, см. Томашов Н. Д.
Михеев В. В., см. Котарко С. М.
Монсеев В. В., см. Матерова Е. А.
Молин Ю. Н., см. Шарпатый В. А.
Молодов А. И., см. Лосев В. В.

Молоткова Е. Н., см. Ротинян А. Л. Морачевский А. Г., Колбина В. Н. Смещение состава азеотропов при измене-нии температуры и давления в бинар-ных системах толуол—предельные спир-

Морачевский А. Г., Чэн Чжин-цин. Равжидкость - пар в тройной бензол — циклогексан — н-

пропиловый спирт и термодинамиче-ская проверка данных. 2335.

Можнаткин М. П. О форме фазовых лний в связи со скачками термодинамиче-ских величин. (Письмо в редакцию).

Мочарнюк Р. Ф. Высокотемпературное окисление циркония в состояниях наклепа и кристаллизации. 112.

Музыкантов В. С., см. Поповский В. В. Мурин А. Н. К теорин жидкостной термодиффузионной делительной колонки. 517.

Мурина В. В., см. Ганиченко Л. Г. Мусихин В. И., Есин О. А., Лепинских Б. М. О применении твердых электро-

литов при измерениях э. д. с. № 12.

Муттик Г. Г., см. Киселев А. В. . Мягкова А. Р., см. Путилова И.Н Мямлин В. А. Оценка поверхностной про-водимости контакта германий — электролит. (Письмо в редакцию). 2166.

Нагаев Э. Л. О хемосорбции атомов с учасстием электронов проводимости кристалла. 2376.

— Хемосорбция на не вполне полярных кристаллах. 327.

Найдич Ю. В., Еременко В. Н., Фесенко В. В., Василну М. И., Кириченко Л. Ф. Температурная зависимость поверхностного натяжения жидкой меди. (Письмо в редакцию). 694.

Налбандян А. Б., см. Горбань Н. И. –, см. Кармилова Л. В.

-, см. Соколова Н. А.

Нассонов П. М. Изотермы адсорбции и ки-нетика сорбции и десорбции газов на пеоднородных поверхностях. 118.

Натансон Г. Л. Ушакова Е. Н. Критика некоторых работ по теории фильтрации аэрозолей. (Дискуссия). 463. Певзоров Б. А. Об электропереносе кисло-

рода в жидком натрип. 620. Исйман М. Б., Феклисов Г. И. Кинетиче-ский метод применения меченых атомов для исследования механизма сложных химических и биохимических процессов. Х. О константе скорости реакции ацетильного радикала с молеку-лярным кислородом. 1064.

Некрасов Л. И., см. Скороходов И. И. —, Скороходов И. И., Кобозев Н. И. О природе перекисно-радикальных кон-

денсатов. (Дискуссия). 691.

Нестеров О. В., Евдокимов В. Б. Изучепие дисперсности катализаторов термомагинтным методом. Дисперсность никеля, адсорбированного на угле.

Ниженко В. И., см. Еременко В. Н. Никаппина В. А., см. Словохотова Н. А. Никеров А. Э., см. Шишокин В. П. Никитин Ю. С., см. Васильева В. С. Николаев П. Н., Тимофеев Г. П. Приспо-

собление для одновременного включения секундомера и электрического то-

ка. (Методы и техника физико-химиче-ского исследования). 1860. Николаева-Федорович Н. В., см. Дамаскин Б. Б.

---, см. Петрий О. А.
---, Петрий О. А. О механизме электрохимического восстановления галоидных комплексов платины на ртутном капельном электроде. 1270.

Никонов Б. П., Отмахова Н. Г. Испарехалькогенидов щелочноземель-

ных металлов. 1494. Никулин В. Н. Катодное восстановление кислорода в зависимости от ориентации и структуры кристаллитов электрода. V. Восстановление кислорода на различных гранях монокристалла серебра. 84.

Замурагин П. В. Влияние структуры кристаллографической характеристики электродов на электровосстановление пировиноградной кислоты. 287.

Цыпин М. З. Катодное восстановление щавелевой кислоты в зависимости от структуры и кристаллографической характеристики свинцового электро-

Никурапина Н. И., см. Мерцлин Р. В. Нурмухаметов Р. Н., Шигорин Д. Н. О природе спектров люминесценции антрахинона и его в-производных в замороженных растворах. 72.

Обухова Е. М., см. Луцкий А. Е. Овчинникова Е. Н., см. Давтян О. К. —, Давтян О. К. Исследование механизма

окисления, гидрирования и электрохимического горения на твердых катализаторах. IV. О низкотемпературном окислении SO₂ на платине. 1907. Огарев В. А., см. Крылова И. В. Одынец Л. Л. К вопросу о выпрямлении на границе понитных мембран. (Дис-

куссия). 1372.

Озиранер С. Н., см. Газиев Г. А. Окс Н. А., см. Коровкин К. Н. Орехов В. Д., см. Проскурнин М. А. Орлов А. Н., Фициан С. Н. К теории рас-

творения неоднородной поверхности твердого тела. 1529.

Ормонт В. Ф., см. Желанкин В. И. —. Валентность элементов в соединениях и энергии атомизации простых веществ. (Краткое сообщение). № 12.

Осинов А. И. О колебательной релаксации двухатомных молекул. 1524.

Отмахова Н. Г., см. Никонов Б. П. Оше А. И., Багоцкий В. С. О механизме катодного восстановления слоев окиси цинка на цинковом электроде. (Письмо в редакцию). 1641.

Павлова Н. А., см. Усачев Д. Н. Павлуцкая Т. И., см. Розенфельд И. Л. Палатник Л. С., Куропятник В. Б. Исследование межфазного поверхностного натяжения в тройных жидких системах анилин — *н*-гептан — хлороформ и анилин — *н*-гептан — хлорбензол. (Краткое сообщение). 2111.

Пальгуев С. Ф., см. Юшина Л. Пальм У. В., Паст В. Э., Реэбен В. А. Установка для измерения спада катодного потенциала после прекращения поляризации. (Методы и техника физико-

химического исследования). 1136. Панасюк Г. П., см. Данчевская М. Н. Панкратов А. В., Бобрышева Л. А. К вопросу о механизме реакции разложения жидкого озона. 969.

Нансевич-Коляда В. И., см. Гуринович И. Ф.

Панченков Г. М., см. Коровкин В. К.

-, см. Кузнецова Е.

—, см. Макаров А. В.
—, см. Семмохин И. А.
—, макаров А. В., Печалин Л. И. Разделение изотопов бора методом химического обмена. IV. Комплексное соеданение трехфтористого бора с фенетолом. (Краткое сообщение). 2110.

 –, Романов Г. В. Разделение изотопов бора методом химического обмена. III.

Получение концентрата В¹¹ F³. 1315. —, Печалин Л. И. Определение однократных коэффициентов разделения изото-пов серы. Комплексные соединения SO₂. (Письмо в редакцию). 1643. Папулов Ю. Г., Татевский В. М. Об энер-

гиях образования и потенциальных барьерах внутреннего вращения в Х-замещенных алканах. 2695

-. О потенциальных барьерах внут-

реннего вращения в алканах. 1586. Иаст В. Э., см. Пальм У. В. Нашков А. Б., см. Чернева Е. П. Перельман Ф. М., см. Верховская А. К. Переслени Е. М., см. Шейнкер Ю. Н. Петрий О. А., см. Дамаскин Б. Б. —, см. Николаева-Федорович Н. В.

 –, Николаева-Федорович Н. В. Изучение механизма восстановления

механьома восстановления аниона Fe(CN)36- на капельном ртутном электроде. 1999.

Истров В. А., см. Мерцлин Р. В. Истров В. М., см. Боргман В. А. Истров С. М., см. Минаев А. И. Истрова Г. Л., см. Минаев А. И. -, см. Богданов Г. А. Петрова Р. С., см. Васильева В. С. Петросян В. И., см. Степухович А. Д.

Петухов В. А., см. Шорыгин П. П. Персканцева В. П., см. Розенфельд И. Л. Печалин Л. И., см. Панченков Г. М. Печерская Ю. И., см. Маркевич А. М. —, см. Роде Т. В.

Пикаева В. А., Эмануэль Н. М. Кинетика и механизм окисления дифенилэтана

в жидкой фазе. 812. Инцхелаури Е. Н., см. Семиохин И. А. —, Семиохин И. А., Кобозев Н. И. Взаимодействие водорода с кислородом в тихом электрическом разряде. II. Влияние удельной энергии и продолжительности опыта. (Краткое сообщение).

Плахов В. А., см. Контюг В. А. Плесков Ю. В. Кинетика реакций восстановления на германиевом электроде.

. Участие свободных и валентных электронов в реакциях восстановления на германиевом электроде. № 11.

Плиев Т. Н. Дипольные моменты и конформационные равновесия с-галогеноциклогексанонов. (Краткое сообщение).

Подобаев Н. И., Балези н С.А., Романов В.В. Влияние некоторых ингибиторов на коррозионное растрескивание стали IX8H9 в 42%-номрастворе MgCl₂. 748.

Полинук Ю. Н., см. Давтян О. К. Полотнюк В. Я., см. Добровольский С. В. Полтева М. Н., см. Розенфельд И. Л.

Полторак В. А. Кинетика крекинга пропана в присутствии добавок кислорода. II. Старение и активации поверх-

да. 11. Старение и активации поверхности сосуда. 284.

—, Воеводский В. В. Кинетика крекинга пропана в присутствии добавок кислорода. I. Зависимость от обработки поверхности сосуда Н. Г. 176.

Полунина Г. П., см. Ковба Л. М.

Полуэктов В. А., Ищежецкий С. Я., Чередниченко В. М. Критические условия воспламенения бугана с кистородом и

воспламенения бутана с кислородом и

влияние на них поверхности. 389. Поминов И. С. О поглощении спирто-водного сольвата иона Cu²⁺. (Письмо в редакцию). 2392. Пономарев В. В. ΔH реакции образования

цептидной связи. (Письмо в редакцию). 1389.

 –, Алексеева Т. А. Массивный микрокалориметр для определения теплот горения. (Методы и техника физико-химического исследования). 1629. Ноп М., см. Попович С. Попков А. П., см. Ваграмян А. Т. —, см. Кузнецова В. Н. —, см. Лапатухин В. С.

Попова О. С., см. Санжаровский А. Т.

Попова П. И., см. Андреев К. К. Попова Т. И., Кабанов Б. Н. Анодное пове-

дение железа в растворе щелочи в при-сутствии анионов. 1295. Нопович С., Поп М. Реохор групп. 48. Поповская Н. П., см. Проценко П. И. Поповский В. В., Боресков Г. К., Музы-кантов В. С. Исследование механизма окисления водорода на окиси-закиси кобальта при помощи изотопа кислорода O^{18} . 192. Теспелова Т. А., Кобозев Н. И., Еремин Е. Н. Каталитический синтез перекиен водорода из элементов на палладин. 1. Условия получения перекиси водорода. 298.

-. Каталитический синтез перекиси водорода из элементов на палладии. II. Активные центры палладия при синтеве H_2O_2 . 535.

-. Каталитический синтез перекиси водорода из элементов на палладии. III. Активные центры каталитического

распада перекиси водорода на палла-дии. 1192. Похим П. Ф., Мальцев В. М., Лукаше-ия Г. В. Установка для измерения температурного профиля факела пламени порожа. (Методы и техника физикохимического исследования). 1142.

Почекаева Т. И. Каталитическое и электролитическое гидрирование органических соединений на платине. П. Кривые заряжения платинированной платины в присутствии аллилового спирта. 1606. Пресняков А. А., Горбань Ю. А., Червякова В. В. О диаграмме состояния Al—

Zn. 1289.

Прозоровский Е. А., см. Юнгман В. С. Проскурнин М. А., Орехов В. Д., Чернова А. И. Превращение растворенных веществ при радполизе водных растворов. 920.

Престаков М. Е., Левин А. И., Кочергин В. П. Исследование анодного поведения цинка и олова в щелочных электролитах. 420.

Прохоренко В. К., см. Фишер И. З. Прохоров В. А., см. Григал В. П. Прохорова И. К., Богданов Г. А. Исследо-

вание первольфраматов стронция. II.

Проценко П. И., Поповская Н. Электропроводность расплавов некоторых нитратов и их смесей. 867.

Пугачевич П. И., см. Лазарев В. Б. -. Прибор для измерения поверхностного натяжения расплавов методом максимального давления в газовом пузырьке (Методы и техника физико-химического исследования). 212.

Лазарев В. Б. Экспериментальное изу-

чение поверхностного натяжения металлических растворов. III. Поверх-ностные явления в тройных металли-ческих растворах Hg — Cd — К и Hg — Cd — Сs при 22°. 530. Путилова И. Н., Мягкова А. Р. Продукты

коррозии свинца в углеводородных растворах карбоновых кислот. 1994.

Ппежецкий С. Я., см. Дмитраев М. Т. —, см. Ермакова С. К. —, см. Полуэктов В. А.

Пшеничнов Е. А. К вычислению поправки на туннельный эффект в химических реакциях. (Письмо в редакцию). 2396.

Рагимова А. М., см. Березип И. В. Радушкевич Л. К вопросу о современном состояния теорип фильтрации аэрозолей. (Дискуссия). 467.

—. Новый метод определения эффектив-

ности осаждения аэрозолей из потока

на неподвижном цилипдре. (Методы и техника физико-химического исследования). 1870.

Леонтьев Е. А., Колганов В. А. Полуавтоматическая установка для получения гистограмм распределения частиц по размерам в дисперсных системах. (Методы и техника физико-химического исследования). 1153.

Раков А. А., Веселовский В. И. Электро-

химическое восстановление озона на

различных металлах. 2297.

различных металлах. 2297.

Рамбиди Н. Г., Акишин П. А., Засорин Е. З. Электронографическое исследование строения молекулы тетрабромида урана в парах. (Письмо в редакцию). 4171.

Раудеети И. Я. Прибор для регистрации дифференциальным методом измене-

ний в электропроводности при политермическом анализе. (Методы и техника физико-химического исследова-ния). 665. Ребане Т. К. О влиянии степени компла-

нарности молекулы на признаки сопряжения л-электронов. 1681.

Резницкий Л. А. Приближенный метод расчета теплоты образования неорганиче-

ских соединений. 1853.
Резухина Т. Н., см. Кузнецов Ф. А.
—, Лаврентьев В. И., Левицкий В. А.,
Кузнецов Ф. А. Определение термодинамических функций кислородсодержащих солей методом э. д. с. (Методы и техника физико-химического

исследования). 1367.

Левицкий В. А., Казимирова Н. Н. Термодинамические свойства молибдата (IV) стронция. (Краткое сообщение). № 11.

Рекашева Т. Н. Исследование молекулы нитробензола на основе модели сво-

бодных электронов. 638. Реутов О. А., Соколина Т. А., Калявина В. А. Реакция изотопного обмена бензилмеркурбромида с бромной ртутью, меченной Hg^{203} . Ху Хун-вен, Белецкая И. П., Смоли-

на Т. А. Изучение кинетики изотопного обмена этилового эфира α-бром-меркурфенилуксусной кислоты с дифенилмеркурбромидом, Нg²⁰⁸. № 11. меченным

Реэбен В. А., см. Пальм У. В.

. Электронный процентметр для измерения и записи величин изменяющихрегим и записи всичим и и подражения и порожений z=r+jx или проводимостей y=d+jb электролитов и полупроводников. (Методы и техника физико-химического исследования). 934.

Ржевская Е. В., см. Дмитриев В. А. Ривкинд А. И. Парамагнитный резонанс в растворах комплексных солей меди и частота броуновского вращения ком-плексов. 2099.

Роговая И. А., Каганер М. Г. Сжимаемость аргона при низких температурах и давлениях до 200 атм. (Краткое сообщение). 2135.
Роде В. Е., см. Роде Т. В.
Роде Т. В., Казанский В. Б., Печерская

Ю И. Изучение окислов хрома методом электронного парамагнитного резо-

Роде В. Е. К вопросу о ферромагнетиз-

ме окислов хрома. № 11.

Родигина Э. Н., Гомельский К. З., Лугинина В. Ф. Теплосодержание и теплоемкость желтой окиси свинца при высоких температурах. 1799. —. Теплосодержание окислов берил-

лия и лития при высоких температу-

Родина А. А. Поглощение дейтерия алюминиевыми катодами в газовом разряде.

-. Проникновение ионов дейтерия в цирконий в условиях газового разряда.

Розенталь К. И., Веселовский В. И. Изучение механизма электрохимического выделения кислорода на серебряном электроде с помощью изотопа кислорода O^{18} . 2670.

 Кинетика электрохимических реакций окисления и восстановления Н2, O_2 и гремучего газа на Аи-электроде в растворе 1N H_2SO_4 . 2481

 Кинетика электрохимических реакций окисления и восстановления Н2, О2 и гремучего газа на платиновом электроде в растворах электролитов. 2256.

Розенфельд И. Л., Максимчук В. П. О пассивирующих свойствах анионов. № 11.

Пассивность нержавеющих сплавов в растворах хлоридов. 1832.
 Маршаков И. К. О механизме линейно-

избирательной коррозии. 1265. Навлуцкая Т. И. Распределение плот-ности тока по поверхности локальных элементов, покрытых тонкими слоями электролитов. 1307.

 —, Полтева М. Н., Перснанцева В. П. Исследование физико-химических свойств летучего ингибитора коррозии дицик-

логенсиламиннитрита. 1474.
Розенцвейг С. А., Щербакова З. В. Влияние серы на железный электрод в растворе щелочи. № 11.

Розин К. М., см. Вигдорович В. Н Романов Г. В., см. Панченков Г. М. Романов В. В., см. Подобаев Н. И.

Романовский Б. В. Уравнения кинетики реакции, протекающей в потоке, для случая внешнедиффузионной области. 1040

Ронжин М. Н., см. Коровин Н. В.

Росянов С. П., см. Шведов В. П. Ротинян А. Л. О зависимости между сум-марной и парциальными поляризационными кривыми при катодном образовании сплава. 610.

-, Молоткова Е. Н. Катодная поляризация при совместном разряде ионов же-

леза, кобальта и водорода. 158. Ротт Л. А. Применение обобщенных функций в термодинамике бесконечно разбавленных растворов. 2095.

Рощупкин В. П., см. Шорыгин П. П. Ртищева Н. П., см. Юнгман В. С. Рудин В. Я., см. Ярым-Агаев Н. Л. Русакова В. Н., см. Дракин С. И. Руцков А. П. О сравнительной оценке ли-о троиного действия ионов на свойства водных растворов электролитов. 3. Рыбкин Ю. Ф., Шевченко Н. Ф., Измайлов Н. А. Электрометрическая уста-

новка с динамическим конденсатором для измерения контактных разностей потенциалов. (Методы и техника физико-химического исследования). 220.

Рыжков Е. М., Сухотин А. М. Об ассоциа-ции ионов в растворах. VIII. Темпе-ратурная зависимость констант дис-

социации. 1321.

Сабинин А. А., см. Герасимов В. В. Сабурова Д. Н., см. Сухотин А. М. Савинов И. М., см. Калмановский В. И. Савич А. В., Шальнов М. И. Действие пер-

сульфата натрия на пиримидиновые основания. № 11.
Савич И. А., см. Транлина Е. П.
Савостин В. А., см. Ваграмян А. Т.

Савчик Д. В., см. Гнусин Н. П. Самарцев А. Г., Андреева Н. В. Исследование процесса образования осадков

«черного никеля». 892.

Самойлович В. Г., Филиппов Ю. В. Элект-рическая теория озонаторов. VIII. Влияние частоты на электрические ка-рактеристики озонаторов. 201. Самсонов Г. В., см. Косоланова Т. Я. —, Антонова М. М. О метастабильной гид-

ридной фазе в системе ниобий - водород. 900.

Санжаровский А. Т. Влияние добавки SO2 на электролиз и свойства осадков мар-

ганца.

 Попова О. С. Исследование внутренних напряжений, возникающих при катодном наводораживании металлов. (Методы и техника физико-химического исследования). № 11.

Сараджев Л. В., см. Дмитриев М. Т. Свердлин А. С., см. Годнев И. Н. Селиванова Н. М., Шнейдер В. А. Физикохимические свойства селенатов. X. Теплота образования селената бериллия из элементов. 574.

Семенченко В. К. О предпереходных яв-

лениях при фазовых переходах. (Пись-

мо в редакцию). 2398.

 Термодинамика критических и закритических явлений в растворах. № 11.

-, Архангельский К. В. Диэлектрическая проницаемость и потери в критической

области рассланвания двойных жид-ких систем. 927. Семеновская Т. Д., см. Авгуль В. Т. Семерикова И. А., Алабышев А. Ф. Плотность некоторых расплавов системы К Г · Н Г . (Краткое сообщение). № 12. Семиохин И. А., см. Коровкин В. К.

—, см. Пицхелаури Е. Н. —, Кобозев Н. И., Пицхелаури Е. Н. Взаимодействие водорода с кислородом в тихом электрическом разряде. IV. Влияние повышенного давления. (Краткое сообщение). № 12. —, —. Физико-химическое исследо-

вание электросинтеза концентрированной перекиси водорода из элементов. V. Кинетический анализ электро-

Коровкин В. К., Панченков Г. М., Жуй Пи-чжуан. Разделение изотопов кис-лорода обменом CO₂ — H₂O в элект-рическом разряде. (Письмо в редак-

шю). 1881.

Пицхелаури Е. Н., Кобозев Н. И., Синдюков В. Г. Взаимодействие водорода с кислородом в тихом электрирода с кислородом в тихом электрическом разряде. III. Влияние состава газовой смеси и материала электродов. (Краткое сообщение). № 11. Сенявин М. М., см. Словохотова Н. А. Сергениский В. В., см. Беринг Б. П. Симанов Ю. П., см. Ковба Л. М. Синдюков В. Г., см. Семпохин И. А. Скарре О. К., Терепкевич М. О. Изучение влияния природы катнона на полвижения природы катнона на полвижение правижение состава правижение прави

влияния природы катиона на подвиж-ность атомов кислорода в анионе в

водных растворах. II. 417. —, Юдасина А. Г. Изучение подвижпости атомов водорода в монокарбо-новых кислотах. 558.

Скорик А. И., Болдырев В. В. Установка для изучения кинетики термического разложения твердых веществ в момент облучения. (Методы и техника физикохимического исследования). 1370. Скороходов И. И., см. Некрасов Л. И.

 Некрасов Л. И., Кобозев Н. И. К вопросу о высшей перекиси водорода и замороженных радикалах. V. Исследование процесса разложения перекисно-радикальных конденсатов термографическим методом. 2025.

—, —, Макарова Е. И. К вопросу о высшей перекиси водорода и замороженных радикалах. III. Кинетика разложения перекисно-радикального конденсата, образующегося из диссоци-

нрованных паров воды. 905. , —,—, Филонова А. Д. Изучение реакции образования гидразина при дис-соплации аммиака в тлеющем элект-рическом разряде. 1026.

Скринов В. П., Кукушкин В. И. Прибор для наблюдения предельного перегрева жидкости. (Методы и техника физико-химического исследования). № 12.

Скуратов С. М., см. Козина М. П. —, см. Колесов В. П.

Колесов В. П. К вопросу о стандартных энтальпиях образования галоид-замещенных метана. (Дискуссия). 1156 Первая всесоюзная конференция по калориметрии. (Хроника). 1896.

Словохотова Н. А., Никашина В. А., Се-нявин М. М. Исследование некоторых физико-химических свойств катиони-

та КУ-2 методом инфракрасной сцектроскопии. (Краткое сообщение). 2387. Смилга В. П., см. Дерягин Б. В. Смирнов Б. А. Влияние условий опыта на переход бинарной расслапвающейся смеси через критическую область. 2249. —. О характере перехода бинарной рас-слаивающейся смеси через критиче-скую область. И. № 11. Смирнов Л. И., см. Дубовицкий Ф. И. Смирнов Н. Я., см. Калмановский В. И. Смирнова Г. В., см. Сухотин А. М.

Смишек М., Черны С., Минаржова И. Полуавтоматизация измерения на объемной адсорбционной установке. (Методы и техника физико-химического исследования). 939.

Смолина Т. А., см. Реутов О. А. Соколина Т. А., см. Реутов О. А. Соколов Н. Д., см. Ветчинкин С. И.

Соколова Н. А., Маркевич А. М., Налбандян А. Б. Иницинрующая стадия в реакции окисления ацетальдегида. 850 Соловкин А. С. Гидратация и коэффициенты активности ионов. 2123.
Соснина И. Е., см. Козина М. П.

Сотников В. С., Белановский А. С. Адсорбция поверхностью германия понов некоторых металлов и воды. 509.

Спиро Н.С. О вычислении совместной рас-творимости солей. 2363. Спицын Викт. И., см. Ковба Л. М. Стадник И. М., Фенцик В. П. Влияние

температуры закалки на выход формальдегида при окислении метанола на серебряном катализаторе. 1425.

Станкевич И. В., см. Бочвар Д. А. Старостенко Е. П., Старостенко Н. Ф. О новом методе электрохимического восстановления на ртутном (Письмо в редакцию). 1168. Старостенко Н. Ф., см. Старостенко Е. П.

Стаханова М. С., Василев В. А. Активность воды в трехкомпонентных растворах хлоридов щелочных металлов. 1839.

Степанов А. В., см. Шведов В. П.

Степухович А. Д., Косырева Р. В., Пет-росян В. И. Кинетика и механизм распада углеводородов. Механизм тер-

мического крекинга бутанов. 1331. —, —. Кинетика и механизм распада углеводородов. І. Механизм термиче-ского крекинга пропана. 600.

, Лаппова Н. И., Ефимова Т. Д. Влияние химического строения растворителя на кинетику и механизм реакций

Меншуткина. № 11. Улицкий В. А. Стерические факторы реакций рекомбинации, диспропорцио-нирования радикалов и образования

нх из молекун. № 11.

Стрельникова Ж. В., Тросман Э. А., Лебе-дев В. П. Каталитическая активность платины, нанесенной на окись кадмия. 1327.

Стромберг А. Г., Брайнина X. 3. К теории спада тока при потенциале нулевого

заряда. 2016.

Картушинская А. И. Полярографическое определение состава непосредственно участвующих в электродпом процессе и преобладающих в растворе комплексов, а также вычисление тока обмена равновесного потенциала в не-органических окислительно-восстано-вительных системах. 1058.

Струнин В. А., см. Дубовицкий Ф. И. Ступин Д. Ю., см. Макаров Л. Л. Сычев В. В. Обобщение уравнения План-ка — Гиббса на калорические поверхности состояния. (Письмо в редакцию).

Сусанов Е. Я. Условия термодинамической

инвариантности процесса ректифика-

Сутягина А. А., Горбунова К. М. Исследование процесса электрокристаллизации некоторых металлов в присутствии добавок поверхностноантивных веществ, содержащих серу. І. Влияние условий электролиза на количество примесей в осадках цинка и механизм их включения. 1769.
—. Исследование процесса электрокри-

сталлизации некоторых металлов присутствии поверхностноактивных добавок, содержащих серу. 2. Влияние условий электролиза на количество примесей в осадках никеля и определяемые ими свойства. № 11.

Сухоруков Б. И., Финкельштейн А. И., Зильберман Е. Н., Куликова А. Е., Ганина В. И. Спектроскопическое исследование молекулярного строения солянокислых солей амидов карбоновых

кислот. 1600.

Сухотин А. М., см. Рыжков Е. М. —, см. Сухотина Г. Г.

-, Сабурова Д. Н., Смирнова Г. В. Об ассоциации ионов в растворах V. Числа переноса LiCl и LiJ в смешанных рас-творителях. 711.

творителях. 711. Сухотина Г. Г., Сухотин А. М. Об ассоциа-ции ионов в растворах. VII. Особенность движения ионов в растворах ассоциированных электролитов. 41.

Тагиева М. М., Киселев В. Ф. Исследование воздействия у-излучения на свойства поверхности кремнезема. (Письмо в редакцию). 1381.

Тарасевич М. Р., см. Кудрявцев Н. Т. Татевский В. М. Отношения между различными аспектами феноменологической теории связи свойств и строения молекулы. 2090.

—, см. Папулов Ю. Г. —, см. Яровой С. С. Татевский В. М., Яровой С. С. Расчет фи-

канов. № 11. Темкин М. И., см. Апельбаум Л. О.

Темкин О. Н., см. Флид Р. М. Теренин А. Н. Александр Георгиевич Са-марцев. (К 60-летию со дня рождения). 1651.

Тереписвич М. О., см. Скарре О. К. Тереписи И. А., см. Андреев К. К. —, см. Глазкова А. П.

Терпиловский Н. Н., см. Кочергин С. М. Тетени П. см. Баландин А. А.

Тимофеев Г. П., см. Николаев П. Н. Тимофеевичева О. А. Двойной газовый прибор для измерения поверхностного натяжения жидкостей. (Методы и техника физико-химического исследования). 1140.

Титова В. А., см. Ярым-Агаев Н. Л.

Ткач Ю. А., см. Давтян О. К. —, Давтян О. К. Исследование механизма окисления, гидрирования и электро-химического горения на твердых ката-лизаторах. № 12.

Тодес О. М., см. Брежнева Н. Е.

Толмачева Ю. А., Давыдов А. Т. Исследование обмена одновалентных ионов на анионите Н — О в динамических условиях при различных скоростях потока. 2052.

Томан Я., см. Винтайкин Е. З. Томанов Н. Д., см. Заливалов Ф. П. —, Михайловский Ю. Н., Леонов В. В.

Механизм электрохимической коррозии металлов под изоляционными покрытиями. І. Кинетика разрушения изоляционных покрытий на металлах

в электролитах. 367.
—, —. Механизм электрохимической коррозии металлов под изоляционными покрытиями. II. Кинетика катодных процессов при коррозии металлов под изоляционными покрытиями, 588.

-, —. Механизм — электрохимической коррозии металлов под изоляционными покрытиями. III. Исследование работы микрокоррозионных пар, образующихся при частичной изоляции поверхности металла тонкими защитными пленками. 736.

Чернова Г. П., Альтовский Р. М. Исследование механизма электрохимической коррозии титана. III. Коррозионное и электрохимическое поведение титана и сплавов титана с платиной и палладием в растворах серной и соляной кислот. 1068.

Траилина Е. П., Зеленцов В. В., Савич И. А., Былына Э. А., Евдокимов В. Б. Магнитная восприимчивость внутрикомплексных соединений двухвалентных меди, никеля и кобальта с основания-ми Манниха. (Письмо в редакцию). 960.

Трапезникова О. Н., Феофанова Е. И. О повороте бензольных колец в по-листироле при низких температурах

Трачук С. В. Исследование электровосстановления кислорода на пористых катодах из металлов подгруппы хрома.

Тросман Э. А., см. Стрельникова Ж. В. Тулупов В. А. Гомогенное каталитическое гидрирование олефиновых соединений.

(Дискуссия). 1874.

Тунин М. С., Шахпаронов М. И. Исследование гиперакустических и ультраакудин — бензол. (Краткое сообщение). № 12.

Туницкий Н. Н., см. Чернева Е. П.

. О флюктуациях времени пребывания блуждающей частицы в определенной. области. (Письмо в редакцию). 2394.

Турова Н. Я. Прибор для определения электропроводности неводных растворов. (Методы и техника физико-химическо-го исследования). 1634.

Турова-Поляк М. Е., см. Козина М. П. Турьян Я. И., см., Лубяницкий И. Я. —, Гершкович И. А. Влияние концентра-

ции и природы щелочи на кислород-ное перенапряжение на кобальтовом аноде. (Письмо в редакцию). 1879.

Тшебятовский В., Кубицкая Г. К вопросу

о существовании сверхпарамагнетизма в разбавленных слоях металлов. (Дискуссия), 682.

Тюкина М. Н., см. Заливалов Ф. П. Тюряев И. Я., см. Колобихии В. А.

Уваров Л. А., см. Ваграмян А. Т. —, см. Кузнецова В. Н.

Укше Е. А., Букун Н. Г. Фарадеевский импеданс свинца в расплавленных хлоридах. № 12.

Улицкий В. А., см. Степухович А. Д. Урбах Ю. В. К задаче о максимальном выходе конечных продуктов гомогенной газовой реакции. (Письмо в редакцию). 1379.

Некоторые вопросы теории химических

равновесий. 31

Усачев Д. Н., см. Ваграмян А. Т. —, Павлова Н. А. О механизме электролитического получения сплавов хрома с другими металлами. (Краткое сообщение). 2142.

Усиков С. В. Метод определения проводимости и диэлектрической мости жидкостей бесконтактным спо-

собом. 1489. Утянская Э. З. Спектр протонного маг-нитного резонанса пентаэтанодифер-роцена. (Краткое сообщение). № 11.

Ушакова Е. Н., см. Натансон Г. Л.

Фаличева А. И., Цыфанова Р. И. Исследование скорости анодного растворения никеля в азотной кислоте. 350.

Фатеева Н. С., Гришко А. Н. Окисление азота в дуговом разряде под давлением. № 11.

Федоров Г. Г., см. Зарифьянц Ю. А.

Фейшек Я., см. Зельвенский Я. Д. Феклнеов Г. И., см. Нейман М. Б. Фельдштейн Л. С., см. Казакова В. М. Фенцик В. И., см. Стадник П. М. Феофанова Е. И., см. Трапезникова О. Н. Фесенко В. В. Об измерении поверхностного натяжения жидкостей методом максимального давления в газовом пузырьке. 707

-, см. Найдич Ю. В.

-, Еременко В. Н., Василиу М. И. Исследование поверхностного натяже-ния жидких металлических растворов. II. Поверхностное натяжение сплавов системы викель— медь. 1750.

Фикс В. Б., см. Каймаков Е. А. Фикс М. М., см. Калмановский В. И. Филатов И. Г. Краткий справочник физико-химических величин. (Рецензия).

Филиппов Ю. В., Вендилло В. П. Электросинтез озона. II. Синтез озона из смесей кислорода с аргоном. 624. Емельянов Ю. М. Электросинтез озо-

на. І. Кинетика синтеза озона в потоке. 4.

Кобозев Н. И. Электросинтез озона. III. Влияние температуры электродов озонатора на синтез озона. —, см. Самойлович В. Г.

Филипнова Е. И., см. Бугай П. М. Филонова А. Д., см. Скороходов И. И. Финкельштейн А. И. Определение порядка химической связи по междуатомным расстояниям. II. Связи С — № и С—О. (Краткое сообщение). № 12. -, см. Сухоруков Б. И.

Фирсов В. Г., Эршлер Б. В. Раднолиз водных растворов сульфата урана (IV) и железа (II) при повышенных температурах. (Письмо в редакцию). 1887. Ониер И. З., Зайцева А. М., Прохорен-

ко В. К. К статистической термодинамике системы точечных электрических зарядов. (Письмо в редакцию). 1877.

Фишман С. Н., см. Ордов А. Н. Флид Р. М., Темкин О. Н. Кинетика и ме-ханизм каталитических превращений ацетилена. V. Некоторые вопросы подбора катализаторов для жидкофазной гидратации ацетилена. 452.

Флис И. Е., Быняева М. Е. О зависимости окислительных потенциалов от рН в растворах перманганата, хлората, би-хромата — хромата и перекиси водо-

рода. 1003.

Фокина Е. А., см. Крылов О. В.

Фомиев В. Г., Машовец В. П. Исследование системы с биполярными электродами в виде комплекса круговых ци-

линдров. 803. Фрейдлин, Л. Х., Борунов М. В. и Крылов Р. Д. О взаимодействии NiO с Al₂O₃ в атмосфере царов воды и влияние последних на свойства никельглиноземного катализатора. 2458

Фомичев Е. Н., см. Красовицкая Р. М. Фролов А. Ф., Логинова М. А., Киселева М. М. Давление насыщенного пара п равновесие жидкость — пар в системе 2-метил-5-винилпиридин

Фрумкин А. Н. Энергия гидратации понов и «эффект выталкивания». (Письмо

в редакцию) 2163.

Хабибуллин Б. М., см. Валиев К. А. Харин А. Н., см. Катаева Н. А. Харитонов В. В., см. Денисов Е. Т. Хархаров А. А., Иванова Н. В. Крашение

синтетических волокон. Спектральное изучение характера взаимодей-

ствия простейших амино-азокрасите-лей с полнамидными волокнами. 15. Хачкурузов Г. А., Милевская И. С. К вы-числению термодинамических функций многоатомных газов с нежесткими молекулами. II. Нелинейные симметричные молекулы ХУ2. 142.

Хейфец В. Л., см. Зиновьев В. А.

—, см. Шейнин А. Б. Ходеев Ю. С., см. Акишин П. А. Ходеева С. М. Фазовые равновесия и объемные соотношения в системе ацетиленаммиак при низких температурах. 629. , см. Лебедева Е. С.

Холлер В. А., см. Герасимов Я. И. Холпанов Л. Н. К теории электролиза в условиях сочетания химической и концентрационной поляризации (распределение потенциала в диффузионном слое). (Краткое сообщение). № 12.

-. К теории электролиза на вращающемся дисковом электроде. 1538.

-. К теории электролиза на вращающемся дисковом электроде в условиях сочетания концентрационной мической поляризации. 1567.

-. Теория электролиза на пластинчатом электроде при сочетании концентрационной и химической поляризаций в условиях естественной конвекции. II.

. Теория электролиза на пластинчатом электроде при сочетании химической и концентрационной поляризаций в условиях вынужденной 1975. конвекции.

Хомченко Г. П., см. Герасимов Я. И. Ху Хун-вен, см. Реутов О. А.

Цветаев А. А., см. Алексеев Л. А. Цветаев А. А., Глазунов М. П., Киселев В. А., Алексеев А. А., Чужко Р. К. Определение энергий активации испарения с различных граней монокристалла цинка. (Краткое сообщение).

Цепалов В. Ф. Кинетика цепного превращения многокомпонентных систем. І. Многокомпонентная система. Уравнения скорости и состава. 1086.

-. Кинетика цепного превращения многокомпонентных систем. П. Двухкомпонентные системы, влияние состава системы на кинетику реакции. 1443.

-. Кинетика цепного превращения многокомпонентных систем. III. Двухком-понентные системы. Интегрирование уравнений скорости и состава. 1691.

Циклис Д. С. Мембранный бессальниковый вентиль. (Методы и техника физикохимического исследования). 669.

-, Кофман А. Н. Фазовые и объемные соотношения в системе этилен — этиловый спирт. 1120.
-, Куликова А. И. О расчете константы

равновесия реакции синтеза этилового спирта. (Письмо в редакцию). 954.

Цойман Г. И. Калорические свойства недиссоциированного аммиака. (Краткое сообщение). 2132.

Цыпин М. З., см. Никулин В. Н. **Цыфанова Р. И.,** см. Фаличева А. И.

Чен Чжин-цин, см. Морачевский А.Г. Червова Г.И., см. Красовский А.И. Червякова В.В., см. Пресняков А.А. Чередник Е.М., см. Антипина Т.В. Чередниченко В.М., см. Ермакова С.К.

-, см. Полуэктов В. А.

Чернева Е. П., Барабанов С. Р., Брюханов В. А., Пашков А. Б., Туницкий Н.Н. Изменение селективности монофункциональных сульфокатионов в зависимости от концентрации исходных растворов электролитов и зарядов обменивающихся ионов. 189. Чернова А. И., см. Проскурнин М. А. Чернова Г. П., см. Томашов Н. Д. Черны С., см. Смишек М. Чиргадае Ю. Н., Грибов Л. А., Андреева

Н. С., Шуцкевер Н. Е. Применение метода инфракрасной спектроскопии к изучению пекоторых кристаллических дипентидов, содержащих *l*-про-лин и глицин. 754.
Чистосердов В. Г., см. Боргман В. А.
Чистяков А. Л., см. Бочвар Д. А.
Чмутов К. В. Украинская республикан-

ская межвузовская конференция поадсорбции и методам хроматографического анализа в Одессе (24-29 мая 1961 г.). (Хроника). 2170.

—, см. Авгуль В. Т. —, см. Брежнева Н. Е. —, см. Киселева Е. Д. Човнык Н. Г., Ващенко В. В. Полярография расплавов. III. Применение вращающегося дискового электрода для полярографии расплавов. 580.

Чужко Р. К., см. Цветаев А. А. Чэн Гуанг-юе, см. Карапетьянц М. Х.

Шальгин В. А., см. Зельвенский Я. Д. Шальнов М. И., см. Савич А. В. Шаповалов Э. Т., см. Герасимов В. В. Шаповалова Р. Д., Болтунов В. Н. К вопро-

су о составе пара над SbCl₅H₂O · HCl. (Письмо в редакцию). 953.

Шарифов К. А., см. Гаджиев С. Н. Шарнин А. А. Анодная пассивация стали в концентрированных щелочах током

гальванической пары Fe—Ni. (Крат-кое сообщение). № 12. Шарпатый В. А., Молин Ю. Н. Спектры электронного парамагнитного резонанса и кинетика накопления продуктов, образующихся при радиолизе замороженных водных растворов нитрата натрия. 1465.

Шашкина А. В., см. Кулакова И. И. Шашкина А. В., Кулакова И. И. Изучение процессов восстановления и электровосстановления органических веществ на Рd-электроде. I. Восстановление и электровосстановление акролеина. 793.

 О методе определения величины адсорбции органического компонента

в жидкой фазе. 1846. Шашков А. С., см. Крылова И. В. Шахпаронов М. И. К теории растворов. XI. Овлиянии флуктуаций на диэлектрическую проницаемость, магнитную проницаемость и электропроводность растворов. 977.

К теории растворов. ХІІ. Электрическая поляризация и молекулярное строение растворов нитробензола и ацетона. 1177.

—, см. Тунин М. С. Шведов В. В., Росянов С. П. О действии у-излучения СО^{во} на эфиры фосфорной кислоты. 569.

Степанов А. В. Прибор для непрерывного электрофореза. (Методы и техника физико-химического исследования).

217.

Певченке В. И., Алпатов Е. Н. О структурном травлении в процессе электро-литической полировки. 2280.

Певченко Н. Ф., см. Рыбкин Ю. Ф. **Пейнин А. Б.,** см. Зиновьев В. А.

зиновьев В. А., Хейфец В. Л. Осцил-лографическое исследование кинетики электродных процессов. III. Кобаль-товый электрод в растворах различ-ного состава. 513.

Пейнкер Ю. Н., Переслени Е. М. О тау-томерии некоторых производных гете-роциклических соединений. XIV. Тем-пературная зависимость и некоторые характеристики амино-импиного таутомерного равно-весия ацилированных гетероцикличеаминов. (Краткое сообщение).

Пелюбский В. И., Вайсфельд Н. М. Элект-

процессов кристаллизации пекоторых стекол. (Письмо в редакцию). № 11. Исстаков В. М. К теории дипамики сорбции при фильтрации в зернистых материалах. 2358.

Пигорин Д. Н., см. Нурмухаметов Р. Н. Пидловский А. А., Валкина К. В. Теплота образования йодата и бихромата натрия и хлороплатината аммония. 294.

имулис В. И., Грязнов В. М. Усовершенствование метода изучения адсорбции на веществах с малыми удельными поверхностями. (Методы и техника

Иншаков Н. А., см. Андреева В. В. -, Андрущенко Н. К. Об изоморфизме пе-

рекисей и карбонилов платины. 1593. **Иншокин В. П., Никеров А. Э.** О применении параметров эмпирических формул, связывающих твердость с температурой, продолжительностью действия нагрузки и давлением, для определения границ растворимости в твердом состоянии. 1763.

Плу<mark>гер М. Р</mark>ецензия на книгу А. Т. Ваграмяна и Ю. С. Петровой «Физико-механические свойства электролитических 2168. осадков. (Рецензия).

Ильиви А. И., см. Клянина Г. Л. Иляпинтох В. Я., см. Васильев Р. Ф. Имидт Н. Е. Некоторые вопросы, связан-ные с определением температуры пред ращения вещества в калориметре. (Методы и техника физико-химического исследования). № 12.

Шнейдер В. А., см. Селиванова Н. М. Шорыгин П. П., Рошункин В. П., Петухов В. А., Егорова З. С. Влияние заместителей на свойства молекул, содержащих систему сопряженных л-свя-

зей. 258.

Штехер С. М., см. Козина М. П. Шуцкевер Н. Е., см. Чиргадзе Ю. Н.

Щербакова К. Д., см. Васильева В. С. —, см. Калмановский В. И. Щербакова З. В., см. Розенцвейг С. А.

Эмануэль **Н. М., см.** Пикаева В. Л. Эртлер Б. В., см. Фирсов В. Г.

N, N2 и NO в идеальном состоянии до 20 000° K. 2182.

-, см. Гурвич Л. В.

Учет центробежного растяжения моле-кул типа симметричного волчка при вычислении термодинамических функ-

Юхтанова В. Д. О проверке фомулы Эйкена с помощью вращающегося дискового электрода. (Краткое сообщение).

Юшина Л. Д., Пальгуев С. Ф., Карпачев С. В. Исследование электрохимических ценей с твердыми электролитами. Температурная зависимость электродвижущей силы цепи AgAgBr(mb)

Яновский М. И., см. Газиев Г. А. Янсон Н. Я. О связи между коэффициентами в формулах Этвеша и Трутона. (Краткое сообщение). 2108.

Яровой С. С., см. Татевский В. М. —, Татевский В. М. Расчет физико-химических свойств высших алкенов с произвольным числом атомов углерода в молекуле. № 11. Ярым-Агаев Н. Л., Рудин В. Я., Титова В. А., Коган Е. А. Ортобарические теп-

лоты смешения паров пиридина и во-

ды. 2285.

Ястребов В. В., Козуненко О. И. Прохождение взрыва газообразного озона че-рез капилляры. № 12.

ПРЕДМЕТНЫЙ УКАЗАТЕЛЬ к XXXV тому за 1961 г.

Адсорбция азота, водорода и азотоводородной смеси на кобальте. 1712.

— на меди. 1713.

— — никеле и кобальте. 1712.

- водорода и азота на серебре. 1712.
- алифатических спиртов на аэросиле. 1718.
- водяного пара германием и кремнием.
- в системах бинарный раствор адсорбент. 9.

газов на железе. 1711.

- калия и цезия в растворах Hg Cd K и Hg Cd Cs. 533.
- кислорода монокристаллами германия и кремния. 1353.
- поверхностью конденсированного германия. 1350.

метакриловой кислоты. 1198.

- на гидроокиси и окиси кремния. 244. — ртути катионов тетраалкиламмониев.
- низших алифатических спиртов. 858. н-тексана и бензола на гидроокиси маг-
- органического компонента, метод определения величины в жидкой фазе. 1846

- паров воды и азота на кварце. 2235. — — на кремнеземе. 2236.

- — поверхности кремнезема. 2234 поверхностью германия, золота, меди и сурьмы из водного раствора. 510.
 — — ионов металлов из воды. 509.
- - фосфора и индия из водного рас
 - твора. 510.
- ионов фосфора, меди, серебра, индия, золота из воды. 509.
- титана на межфазной границе металл -окись алюминия. 1304.

HCN на палладии. 302.

Азеотропизм, исследование в бинарных системах. 322.

Азеотропные смеси, метод расчета. 1292. Азеотропы, смещение состава при изменении температуры и давления.

Азот, радиационное окисление. 1010. термодинамические свойства. 2187.

Активности коэффициенты неэлектролитов в растворах электролитов. № 12. Активность алюмо-силикатного катализа-

- тора. 2332. ванадий-молибденовых катализаторов, изменение в зависимости от содержа-
- ния МоОз, 2349. - ванадий-хромовых катализаторов, изменение в зависимости от содержания Cr₂O₈. 2349.
- воды в бинарных растворах хлоридов щелочных металлов. 1839.
- в трехкомпонентных растворах. 1840 - катализаторов Pt/SiO2, зависимость от

- времени облучения в атмосфере газов. $2\bar{3}14.$
- -- каталитическая, окиси-закиси кобальта.
- — платины. 1327.
- удельная, влияние структуры поверхности катализатора. 2047.

— KJ и RbJ, коэффициент. 605. — никелевых катализаторов. 1666.

- окисидных ванадиевых катализаторов.
- 2348. — поверхностная предельная бромистого натрия в растворах вода — бутиловый спирт — бромистый натрий. 317. поверхнстная предельная в тройных
- растворах Hg Cd K и Hg—Cd—Cs. 314.
- удельная каталитическая никелевого катализатора. 2072.
- Активные центры палладия, структура.
- Алканы, расчет физико-химических свой-ств. 2409.
- Алкены, расчет физико-химических свойств. 2417. Анабазин, полярографическое поведение.
- Анионы, пассивирующие свойства. 2561. Ассоциация ионов в растворах. 41, 711,

Бария нитрат, действие ү-излучения. 374. Бензоил, константа скорости распада. 2309 Бериллий, теплота образования селената.

Бутан, воспламенение. 389.

Взрыв ВВ в жидкой фазе. 2083. газообразного озона. № 12.

в монокарбоновых кислотах. 558.

, механизм окисления на окиси-закиси кобальта. 192.

Водорода перекись, каталитический синтез из элементов на палладии. 298.

- --, образование в реакции окисления
- формальдегида. 1418. процесс разложения перекисно-радикальных конденсатов методом термо-
- графии. 2025. синтез из элементов на палладии. 1192.
- фотохимическое образование на окиси цинка. 1078.

Волокно синтетическое, крашение. 15. Вольфраматы, расчет термодинамических характеристик. 2291.

- Воспламенение бутана с кислородом, влияние поверхности. 389.
- двуокиси азота с н-бутаном. 2352.

пороха. 848.

Восстановление аллилкарбинола сорбированным водородом. 1032.

акролеина сорбированным водородом. 795.

кислорода на различных гранях монокристалла серебра. 84.

, электролитическое. 2257.

метакриловой кислоты сорбированным водородом. 1199.

озона и кислорода, катодное, на вольфрамовом и танталовом электродах.

катодное на золотом электроде. 2297. на палладиевом электроде. 2299. уранил-ионов в 0,1 H HCl 1700.

Зязкость бензольных растворов. 493.

бромэталовых растворов. 493.

водно-глицериновых растворов. 1019 водных растворов электролитов. 3. кинематическая в системах бензол —

толуол и н-бутиловый спирт - третбутиловый спирт. 635.

растворов ацетатов. 495.

галогенидов лития в уксусной кислоте. 496.

электролитов, влияние природы катионов и анионов. 492.

аз, влияние природы на каталитический эффект. 2310.

ерманий, анодное растворение в присутст-

вии восстановителей. 543. идразин, изучение реакции образования при диссоциации аммиака в тлеющем электрическом разряде. 1026.

идратация поверхности исследованных об-

разцов кремнезема. 2033.

идрирование ниобия водородом. 900. органических соединений на платине. 1606.

орение взрывчатых веществ, зависимость

скорости от давления. 1622. влияние активных частиц на пределы

зажигания в турбулентном

жидких взрывчатых веществ, влияние давления. 426.

- пентаэритриттетранитрата. 1979.

растворов полиметилметакрилата в метилнитрате. № 8.

турбулентного пламени. 1794.

этилнитрата с добавками полиметилметакрилата. 1810.

(авление бутана парциальное. 2353.

-, влияние на параметры равновесия фаз.

-- двуокиси авота, парциальное.

- кислорода, парциальное.

насыщенного пара. 2199. — в системе 2-метил-5-винилпиридин и 2-метил-5-этилпиридин. сухого диметилформамида. 1221. пара. 1212.

бензофенона и дицгана, 1475.

паров диссоциации халькогенидов щелочноземельных металлов. 1497. парциальное в критической области

тройных растворов. № 12. смеси *н*-бутана и двуокиси азота, общее.

Дегидратация первольфраматов стронция.

Дегидрогенизация аминов, уравнение теплот адсорбции. 183.

изопропилового спирта п циклогексано-на над Си. 57. кетонов и альдегидов и водорода. 64.

смесей бензиловый спирт - бензальдегид и бензиловый спирт — водород над Си. 66.

 $uso-C_2H_7OH$ — ацетон и $uso-C_2H_7=$ OH — H₂ над Cu. 65.

циклогексанол — циклогексанон циклогексанол водород над Си. 65.

этиловый спирт — ацетальдегид этиловый спирт — водород над Си. 66. спиртов, уравнение теплот адсорбции.

углеводородов, уравнение теплот адсорбции. 183

этилового спирта и бензилового спирта над Си. 68.

Деполяризация кислородная на пористых катодах. 103.

при электроосаждении циркония. 1230. Десорбция газов на неоднородных поверхностях. 122

Детонация гексогена, уравнение состояния. 1430.

Диаграмма состояния Al — Zn. 1289. Дивинил, превращение на катализаторе.

Диметилформамид, влияние температуры на величину показателя преломления.

физико-химические свойства. 2210.

Динамика сорбция при фильтрации в зернистых материалах, теория. 2358.

Дискуссия. Гомогенное каталитическое гидрирование олефиновых соединений. 1874.

К вопросу о выпрямлении на границе ионитных мембран. 1372.

- о механизме влияния предварительного облучения на скорость термического распада твердых веществ. 950.

о современном состоянии теории фильтрации аэрозолей. 467. — о стандартных энтальпиях

образования галоидозамещенных метана.

- о существовании сверхпарамагнетизма в разбавленных слоях металлов.

об анализе полярографических волн.

Критика некоторых работ по теории фильтрации аэрозолей. 463.

Несколько замечаний по поводу статьи

В. Тшебятовского и Г. Кубицкой. 684. эависимости между электронными зарядами и энергиями связей. 222.

О невозможности нового типа изомерии, основанного на внутренней конфигурационной асимметрии в комплексных соединениях. 471.

О постоянстве произведения предельной эквивалентной электропроводности на вязкость растворителя. 2156.

О потенциалах сложных амальгам. 948. О природе перекисно-радикальных кон-

денсатов. 691.

 О релаксационном механизме распространения горения в гетерогенных экзо-

термических системах. 1374. - Ответ на письмо Е. Я. Горенбейна «О постоянстве произведения предельной эквивалентной электропроводности на вязкость растворителя».

Дисперсия диметилформамида. 2213.

Дисперсность никеля, адсорбированного на угле термомагнитным методом. поверхности исследованных образцов кремнезема. 2033.

Диффузии коэффициенты уранил-пона в водных растворах. 406

Диффузия через попообменные мембраны. 1103.

Емкость обменная, изменение в зависимости от зоны. 1817.

Железа поведение в растворе щелочи в присутствии анионов. 1295.

Жидкость, расчет суммы состояний. 94. 7-излучение CO⁶⁰, действие на твердые нитраты Ba, Sr, Cd, Ca, Zn. 374. — эфиры фосфорной кислоты.

Изомеризация 2-метилпентана и н-гексана. 2333.

Изоморфизм перекпсей и карбонилов платины. 1593. **Изотоны,** коэффициенты разделения при

ионном обмене. 612.

метод определения коэффициента разделения. 1240.

Импеданс железного электрода в растворах щелочи. 1343.

медного электрода, измерение в кислом электролите. 2217.

Ингибитор коррозии дициклогексиламиннитрита. 1475.

Кадмия нитрат, действие ү-излучения. 374. Кальция питрат, действие ү-излучения. 374.

Катализатор алюмо-силикатный, влияние абсорбированной воды на активность.

алюмо-силикатный, структура. 809.

кобальт-алюмо-молибденовый, кинетика гидрирования олефинов и гидрогенолиза тиофена. 501.

- серебряный, влияние температуры закалки на выход формальдегида при окислении метанола. 1425.

Катализаторы ванадиевые, фазовый состав в зависимости от содержания MoO₃. 2349.

- никелевые, структура. 1666.

Каталитическая способность поверхностных «окислов» на угле. 992.

Катионы, величины поляризующей силы.

Катод алюминиевый, поглощение дейтерия в газовом разряде. 1657. циркониевый, поглощение дейтерия в га-

зовом разряде. 1661.

Кинетика взаимодействия двуокиси азота с н-бутаном. 2352.

восстановления уранил-иона на ртут-ном электроде. 1699.

— JO-2-аниона на ртутном капельном электроде. 355.

высокотемпературного окисления циркония. 112.

гетерогенных каталитических реакций.

гидрирования олефинов и гидрогенолиза тиофена. 501.

дегидрогенизации спиртов на меди. 62. изотопного обмена этилового эфира а-броммеркурфенилуксусной кислоты.

и механизм каталитических превращений ацетилена. 452

— — окисления дифенилэтана. 812. — — метана. 1046, 1435.

каталитического разложения H₂O₂.

 катодный и анодной поляризации для хлорнокислого раствора UO_2^{2+} . 1611.

катодных процессов при коррозии металла под изоляционными покрытия-

крекинга кумола. 837.

пропана. 176, 284.

окисления карбидов хрома. 363.

— формальдегида. 1419.

поляризации солянокислого раствора UO2+2. 1699.

последовательных реакций в проточно-циркуляционной системе. 1054.

превращения сложных структур. 984. прилипания минеральных частиц к пузырькам при флотации. 1246, 1453.

разложения перекиси водорода в присутствии смесей хлорида меди и молибдата натрия. 830.

— хлоридом меди. 828.

— перекисно-радикального конденса-та. 905.

реакции внешнедиффузионной области.

реакций восстановления на германиевом электроде. 2540.

— синтеза озона в потоке. 407.

 термического разложения тетрила. 521. двухкомпонент-цепного превращения д ных систем. 1443, 1691.

цепного превращения м ных систем. 1086, 1691. многокомпонент-

электрического окисления азота. 767 электродных процессов, осциллографическое исследование. 513.

электролитического окисления вольфрама. 1095.

электрохимических реакций на пла-тиновом электроде. 2256. — на Аи-электроде. 2481. электрохимической реакции ферри-фер-роцианидов. 1019.

Кислород, восстановление на различных гранях монокристалла серебра. 84.

 ---, электровосстановление на вольфрамо вом электроде. 105.

— — молибденовом электроде. 105. — — пористых катодах. 102. — — хромовом электроде. 104. Константа диссоциации слабых кислот.2557 равновесия диссоциации NO, расчет — — N₂, расчет. 2185.

- скорости адсорбции и десорбции на неоднородных поверхностях. 126. — окисления циркония. 114.

распада перекиси бензоила. 2309. реакции ацетильного радикала. 1064

сонстанты равновесия, полный теоретический расчет. 250.

онцентрация возбужденных молекул в стационарных разрядов. 761.

линейно-избирательная, мехакигочно

свинца в углеводородных растворах.

спланов кадмия с сурьмой в серной кислоте. 789.

титана и сплавов титана в соляной кис-

титана и сплавов титана с Pt и Pd в H₂SO₄. 1073.

соэффициент активности воды в системах: LiCl — NaCl — H_2O , KCl — NaCl- H_2O , NaCl — CsCl — H_2O . 1841. LiCl - KCl - H₂O,

CsCl - H₂O. 1842.

азометиновые. 401.

трифенилметановые, обратимое выцветание в парах гидразина. 2241.

сраткие сообщения. Анодная нассивация стали в концентрированных щелочах током гальванической пары Fe - Ni.

взаимодействие водорода с кислородом в тихом электрическом разряде. III. Влияние состава газовой смеси и материала электродов. № 11.

Взаимодействие водорода с кислородом в тихом электрическом разряде.

Взаимодействие водорода с кислородом в тихом электрическом разряде. Влияние удельной энергии и про-должительности опыта. 2383.

Влияние растворителя и сорта угля в кинетике адсорбции йода из потока

растворов. № 12.

паров в их смесей. П. Система ацетон— хлороформ. № 11. — Давление пара чистого кобальта. 2121. Второй вириальный коэффициент

Дипольные моменты и конформационные равновесие а-галогеноцикло-

кексанонов. 2144.

Зависимость между теплоемкостью твердых веществ и температурой первого фазового перехода. 2120

Изучение характера водородной связи α, β-спиртоокисей и некоторых нена-сыщенных спиртов. № 12.

Исследование гиперакустических и ультраакустических свойств растворов пиридин — бензол. № 12.

- Исследование межфазного поверхностного натяжения в тройных жидких системах анилин н-гептан — хлороформ и анилин — к-гептан — хлорбензол. 2111.
- Исследование некоторых физикохимпческих свойств платионита КУ-2

методом инфракрасной спектроско-ции. 2387.

Исследование равновесия в реакции восстановления HfO₂ углеродом при высоких температурах. 2. № 11.

Исследование равновесия реакции восстановления ортосиликата никеля окисью углерода при высоких темпе-

ратурах. № 12. - Калорические свойства недиссоции-

рованного аммиака. 2132

К вычислению давления насыщенно-

— Кинетика окисления карбидов хрома. № 11.

Криоскопический анализ в малых павесках. № 12.

К теории электролиза в условиях сочетания химической и концентрапотенциала в диффузионном слое). № 12

Масс-спектрометрическое исследо-ине механизма реакции дегидрогеисследонизации метилового спирта в парах

Образование капель на тонких нитях, покрытых цилиндрическим слоем

жидкости. № 12.

О влиянии растворенного кислорода на осциллографические полярограммы. № 11.

О диаграммах состояния эвтектических силавов. 2137.
 О зависимости показатель прелом-

ления - состав для некоторых бинар-

ных систем. 2114 - О механизме получения сплавов хрома с другими металлами. 2142.

Определение порядка химической связи по междуатомным расстояниям. II. Связи С — N и С — О. № 12.

Определение энергий активации испарения с различных граней монокристалла цинка. № 12

О природе звукоэлектрохимических явлений. № 12.

– О проверке формулы Эйкена с помощью вращающегося дискового электрода. № 12.

О свойствах поля расслоения тройных систем, включающих двойную преобладающую систему. І. № 11.

- О свойствах полярасслаивания тройных систем, включающих двойную пре-

обладающую систему. III. № 12. — О свойствах поля расслоения тройных систем, включающих одну преобладающую систему. № 11.

О связи между коэффициентами в формулах Этвеша и Трутона. 2108

- О таутомерии некоторых производных гетеропиклических соединений. XIV. Температурная зависимость и некоторые термодинамические характеристики амино-иминного таутомерроциклических аминов. № 11.

- Плотность некоторых расплавов си-стемы КF·HF. № 12. - Преобразования процессов диффу-

зионного извлечения твердой фазы. І. Периодическое извлечение и противо-TOR. № 12.

- Применение формулы многоступенчатого опыта к построению схемы иде-

ального каскада. 2116.

 Разделение изотопов бора методом химического обмена. IV. Комплексное соединение трехфтористого бора с фенетолом. 2110.

 Разделение изотонов бора методом химического обмена. V. О зависимости коэффициента разделения колонны от температуры и нагрузки. 2147.

- Сжимаемость аргона при низких температурах и давлениях до 200 атм.

Спектр протонного магнитного резонанса пентаэтанодиферроцена. № 11.

— Термодинамические свойства молиб-дата (VI) стронция. № 11. — Точные уравнения диализа. № 12. Фазовые равновесия и объемные соотношения в системе ацетилен - аммиак под давлением. № 11.

Электрохимические процессы на переменно-поляризуемом электроде. Описание установки и общие сведения.

Крекинг бутана, механизм. 1331.

Н. Д. Зелинского. 481.

пропана в присутствии добавок кислорода. 177.

2-метилиентана и *н*-гексана. 2333.

Кремнезем, адсорбция паров воды на поверхности. 2234.

Кремнезем, структура кристаллических и аморфных модификаций. 2031.

Кремний, анодное растворение в плавиковой кислоте. 384. столетию со дня рождения академика

Магнетохимия активных центров. 911. Медь, анодное растворение в ультразву-

ковом поле. 917. периодические явления при анодном растворении в фосфорной кислоте. 871.

Металлы, механизм электролитической полировки. 2190.

 электрохимической коррозии. - - коррозии под изоляционными по-

крытиями. 367.

Металлы, электрохимическая полировка,

Метод ЛКАО, связь между значениями параметров. 431.

определения коэффициента разделения

изотопов. 1240.

радиактивных индикаторов, измерение скорости обмена между ртутью и солями закиси ртути. 2487.

расчета состава азеотропной смеси. 1292. расчета температурной зависимости дав-ления пара. 782.

расчета термодинамических функций двухатомных газов. 1927.

расчета термодинамических функций одноатомных газов в идеальном состоянии. 1672.

Методы и техника физико-химического исследования. Автоклав для электрохимических исследований при темпера300° и давлении до 100 ке/см².

Влияние некоторых параметров на работу ионизационного де-тектора на Рт¹⁴⁷. 1150.

Вольтамперограф. 214.

Двойной газовый прибор для измерения поверхностного натяжения жидкостей. 1140.

Дифференциальный метод простой перегонки для исследования

равновесия жидкость — пар. № 12. — — — Зондовый способ измерения импеданса и угла сдвига фаз двой-ного слоя. 2151.

— — Изотермический калориметр с постоянным теплообменом. 2153. — -- Исследование внутренних напряжений, возникающих при катод-

ном наводораживании металлов. № 11. - Магнитные крутильные весы.

— Массивный микрокалориметр для определения теплот горения.

Мембранный бессальниковентиль. 669.

— Методика и аппаратура для измерений электропроводности и потенциалов поляризации в процессе электролиза в водных растворах при высоких температурах. 671.

Методика приготовления объектов для исследования хемосорбции газов на металлах методом инфракрасной спектроскопии. 932.

Некоторые вопросы, связанные с определением температуры превращения веществ в калориметре.

· Новый метод определения эффективности осаждения аэрозолей из потока на неподвижном цилиндре.

возможности использования метода Фарадея в качестве аб-солютного. І. 1362.
— О возможности использо-

вания метода Фарадея в качестве абсолютного. II. 1636.

— — О возможности использования осциллографического полярографа для определения точек нулевого заряда. 1862.

Определение термодинамических фукций кислородсодержащих солей методов э. д. с. 1367.

Полуавтоматизация измерения на объемной адсорбционной

установке. 939.

Полуавтоматическая установка для получения гистограмм распределения частиц по размерам в дисперсных системах. 1153.

— Потенциостат для электрохимических исследований. 1867.

— Прибор для измерения поверхностного натяжения расплавов методом максимального давления в газовом пузырьке. 212.

Прибор для наблюдения предельного перегрева жидкости. №12.

— — — Прибор для непрерывного электрофореза. 217.

Прибор для определения электропроводности неводных растворов. 1634.

— — Прибор для регистрации дифференциальным методом изменений в электропроводности при политермическом анализе. 665.

— — — Прибор для синхронного пуска секундомера и тока цепи. 670. - Применение полупроводниковых термосопротивлений в калориметрии. 1147.

Применение электронных потенциометров для регистрации кри-вых обычного и комплексного термического анализа. № 12.

— — Приспособление для одновременного включения секундомера и электричского тока. 1860.

— — Разделение углеводородных смесей при помощи молекулярного сита. 460.

——— — Стабилизированный выпрямитель для питания измерительных схем. 1865.

- - Усовершенствование метода изучения адсорбции на веществах с малыми удельными поверхностями. 942.

Установка для записи кривых потенциал — время при мгновенных изменениях плотности поляризующего тока. 1144.

— — Установка для измерения слабых световых потоков. 461.

Установка для измерения спада катодного потенциала прекращения поляризации. 1136.

Установка для измерения. температурного профиля факела пла-

мени пороха. 1142.

Установка для изучения кинетики термического разложения твердых веществ в момент облучения.

Хроматографическая лонка для работы при высоких тем-

пературах. 946.
— Электрометрическая установка с динамическим конденсатором для измерения контактных разностей

потенциалов. 220.
— — Электронный процентметр для измерения и записи величин изменяющихся сопротивлений z = r + jxили проводимостей y=g+jb электро-литов и полупроводников. 934.

Механизи восстановления аниона Fe(CN)₆

на ртутном электроде. 1999.

акроленна Электровосстановление на Pd-электроде. 798.

жидкофазного окисления циклогексанола. 444.

каталитического лена. 2060. гидрирования эти-

разложения Н2О2 хроматами. 1716. коррозионного разрушения железа по

линейно-избирательной коррозии. 1265. образования двускиси углерода. 1458. — H₂O₂ при катализе гремучего газа на палладии. 539.

окисления водорода на окиси-закиси кобальта. 192.

гидрировании и электромеханического горения на твердых катализатоpax. 2582.

— двуокиси серы на ванадневых ката-лизаторах. 2332. пассивности металлов. 2524.

процессов окисления, гидрирования и электрохимического горения на твердых катализаторах. 1186.

реакции разложения жидкого озона.

термического крекинга бутанов. 1331. — пропана. 600.

электровосстановления галоидных комплексов платины на ртутном электроде. 1270.

- сернистого газа на отравленных электродах. № 11.

электроокисления спиртов и альдегидов на платине. № 12.

электролитической полировки меди и латуни. 2190.

электрохимического выделения кислорода на серебряном электроде. № 12.

электрохимической коррозии железа п меди под изоляционными покрытиями.

коррозии металлов под изоляционными покрытиями. 736.

- — титана. 1068.

Микроструктура анодных окисных иленок на алюминии. 879.

Молибдаты, расчет термодинамических характеристик. 2291.

Моменты дипольные замещенных нитробензола. 1707.

— нитродифениламинов. 1938.

Мультиплетность спектров люминесцен-

ции гексановых растворов. 75. Навстречу XXII съезду КПСС. 1905. Натрия персульфат, действие на пиримидиновые основания. 2509.

Натяжение поверхностное н-гептана и н-октана. 1416.

жидкостей, измерение методом мак-симального давления в газовом пу-зырьке. 707.

- металлических растворов. 530.

никеля и кобальта. 1301.

никеля, кобальта, железа. 709.
растворов Hg — Cd — К. 531.
— Hg — Cd — Сs. 532.

сплавов системы никель- медь. 1750.

— теория. № 12.

Никель, скорость аподного растворения в азотной кислоте. 350.

электрохимическое поведение в серной кислоте в присутствии различных окислителей. 1542.

Нитробензол, исследование молекулы на основе модели свободных электронов.

Нитроглицерин, влияние воды на разложение при повышенных температурах. Обмен изотопный на никелевом катализаторе. 2071.

одновалентных ионов на анионите Н-О.

Объем мольный, аддитивность. 1745.

Озона электросинтез. 2078.

Озонаторы, влияние частоты на электри-ческие характеристики. 201

Окисление азота. 1010.

- в дуговом разряде под давлением.
- алкилароматических углеводородов.
- ацетальдегида, инициирующая стадия в реакции. 850.
- водорода, электрохимическое. 2257.

— двувалентного железа. 2465.

- низкотемпературное на платине. 1907.
- окиси азота в двуокись. 2275.
 октадексана, жидкофазное. 842.
 органических соединений. 2501.
- рения, анодное. 198.

 сернистого ангидрида в присутствии водяных паров. 713.

циркония в условиях наклепа и кристаллизации. 113.

Окислы, хрома, изучение магнитных свойств. 2475.

Олово, анодное поведение в щелочных электролитах. 420.

нержавеющих Пассивность сплавов в растворах хлоридов. 1832.

Перенапряжение водорода на цинковом электроде. 1571.

Пероксохроматы кальция. 1716.

Письма в редакцию. Влияние концентрадии и природы щелочи на кислородное перенапряжение на кобальтовом ано-де. 1879. — Влияние скорости потока на процесс

электролиза. 697.

- Газовая хроматография на стеклянных капиллярных колонках с химически модифицированной поверхностью. 1386.
- Графитированная сажа как адсорбент в газовой хроматографии, 1889.
 Зависимость избыточной поверхно-
- стной энергии капли от ее радиуса. № 12.
- Исследование воздействия γ-излучения на свойства поверхности кремнезема. 1381.
- Исследование катализаторов мето-дом экзоэлектронной эмиссии. № 11.
- К вычислению поправки на туннельный эффект в химических реакциях. 2396.
- К вопросу о составе пара над $SbCl_5$ — H_2O . HCl, 953.
- К вопросу об инициировании цепных вырожденно-разветвленных реак-ций с квадратичным обрывом цепей. — К задаче о максимальном выходе ко-
- нечных продуктов гомогенной газовой реакции. 1379.
- К статистической термодинамике системы точечных электрических зарядов. 1877.
- К теории диффузии в растворах

сильных электролитов (учет ассоциа ции ионов). 2389.

Магнитная восприимчивость внут рикомплексных соединений двухвалентных меди, никеля и кобальта с ос пованиями Манниха. 960.

Обобщение уравнения. Планка -Гиббса на калорические поверхности

состояния. 1638.

 Об электропереносе в разбавленных металлических растворах. 1875.

- О взаимодействии молекул жидко сти. 696.

О. волнах двух родов, распростра няющихся в гелях. 473.

— О «лишних» элементах симметри решений в методах МО ЛКАО и элект ронного газа. 1162.

— О механизме катодного восстановле

ния фазовых слоев окиси цинка на цинковом электроде. 1641.

 О новом методе электрохимического восстановления на ртутном катоде 1168.

- О поглощении спирто-водного соль вата иона Си²⁺. 2392.

— О потенциале нулевого заряда ин дия. 1640.

– Определение однократных коэффи циентов разделения изотопов серы Комплексные соединения SO₂, 1643. — Определение теплоты сублимация

четырехфтористого урана масс-спект рометрическим методом. 1169.

О предпереходных явлениях при фа зовых переходах. 2398.

О равновесии изомеров дихлорбен

зола. 474. О расчете константы равновесия ре акции синтеза этилового спирта. 954.

— О флукт**уац**иях време**ни пр**ебыва ния блуждающей частицы в опреде ленной области. 2394.

 О форме фазовых линий в связи с термодинамических вели скачками

чин. № 11.

— О фотохимических реакциях в пиридиновых растворах тиазиновых красителей. № 12.

Оценка поверхностной проводимо контакта германий - электро лит. 2166.

Радиолиз водных растворов суль фата урана (IV) и железа (II) при по вышенных температурах. 1887.

Разделение изотопов кислорода

процессе электросинтеза озона. 1648. — Разделение изотонов кислорода об меном CO_2 — H_2O в электрическом разряде. 1881.

Расчет системы НеН⁺₂ при помощ метода валентных структур. 1645.
 Температурная зависимость поверх

ностного натяжения жидкой меди. 69

- Температурные зависимости фотс химического процесса в светочувстви тельных стеклах. 1383.

Теплоемкость полуторной окис церия Се2О3 при высоких темпера турах. 956.

- Теплоемкость Хе вблизи критической точки и величина $\left(\frac{\partial^3 p}{\partial V^3}\right)T_{\rm H}$. 958.

- Флуоресценция органических веществ в адсорбированном состоянии.

Химическая адсорбция кислорода на поверхности свежего раскола графита.

- Электровосстановление 6,6-нитрогидртутном капельном электроде. № 12. Электролиз в водных растворах при температурах.

 Электронномикроскопическое следование процессов кристаллизации некоторых стекол. № 11.

Электронографическое исследование строения молекулы тетрабромида

урана в парах. 1171.

Электроокисление — электровосстановление системы йод — йодид. 2158. Энергия гидратации ионов и «эффект выталкивания». 2163.

— ΔH реакции образования пептидной

связи. 1389.

мя, исследование ионизации электродным методом. 269.

тиновая чернь, получение в ультразвуковом поле. 723.

вижность атомов кислорда в нитратноне в растворе. 416.

катионов Na⁺, Mg²⁺, Ca²⁺, Sr²⁺, Ba²⁺, K⁺, Li⁺ в силикатных расплавах. 336. азатель предомления двойной жидкой

иморфизм переохлажденной монохлоруксусной кислоты. 1133.

ировка электролитическая, стру ное травление в процессе. 2280.

прография расилавов. 580. призация анодпая, количество питтин-гов на поверхности сталей. 1836.

-- нержавеющих сплавов Ni -- Cr. 1833

цинка ѝ олова. 421.

условиях естественной конвекции. 2223 диэлектрическая молекулярных единений ароматических аминов с нитрофенолами. 488.

сатодная процессов при выделении железа, кобальта, водорода, 158.

концентрационная, влияние ческого изменения направления тока на. 1507.

при электроосаждении металлов желез-ной группы. 1406. честем вода — триэтиламин и вода —

пиридин в бензоле. 488.

электрическая нитробензола и ацетона. 1177

формамида и диметилформамида. 2213.

ох, воспламенение. 848. енциал адсорбции азота. 1713. анодный, изменение во времени для прокатанных медных и латунных образцов. 2192.

гзобраный, изменение при образова-

твердых растворов KJ - RbJ, оавновесный в неорганических окисли-

— электродный стали IX18H9. 751. Потенциалы катионообменных

Проницаемость диэлектрическая стей, метод определения. 1489.
— нитробензола. 927. диэлектрическая жидко-

растворов бензол — ацетон. 1183 влияние флюктуаций, теория. 977

магнитная растворов, влияние флюктуации, теория. 977.

Радикалы, метод изучения реакционной способности. 1551.

Радиолиз водных растворов. 920.
— замороженных водных растворов нитрата натрия. 1465.

Равновесие в системе меламин — аммиакдвуокись углерода. 821.

в тройных расслаивающихся системах

с высаливанием. 548.

жидкость — пар в системе 2-метпл-5-винилипридии и 2-метил-5-этилипри-

жидкость - пар в тройной системе бензол — циклогексан — н-пропиловый

фазовые в системе ацетилен - аммиак. 629.

химическое, теория. 31.

Разделение изотопов бора методом химического обмена. 1315.

Разложение окислов азота под действием ү-излучения. 727.

термическое тетрила. 306.
 Н₂О₂ под влиянием Ni(OH)₂. 4616.
 Раствор, гомогенный, переход в двуфаз-пую область. 2253.

неоднородной поверхности Растворение твердого тела. 1529.

стали IX18H9T в концентрированной HNO₃. 2281.

ацетилена в жидком аммиаке. 630. солей NaCl, KCl, NH₄Cl. 2363.

Растворы водные электролитов, структура. 2265.

Расчет высокотемпературных кристаллических соединений. 2472.

Реакционная способность связей толуола.

Реакционность виниловых мономеров.

Реакции цепные с выраженным разветвлением, модели. 1966.

Реакция вычисления абсолютных скоростей. 1944.

Резонанс парамагнитный в растворах со-лей меди. 2099.

ядерный квадрупольный, исследование градиента электрического поля. 1803. ядерный, магнитный, 2265.

Ректификация термодинамическая, пивариантность процесса. 999.

Реохор групп. 48.

Рецензия. Краткий справочник физико-химических величин. 1892.
— Полупроводники и фосфоры, доклады

на Международном коллоквиуме в Гармиш-Партенкирхене, 1956 г. 2403

Проблемы полупроводников. № 12. Проблемы полупроводников, выпуск 4 под редакцией В. Шоттки. Фр. Фивер. Брауншвейг, 1958 г. 2402. Рецензия на книгу А. Т. Ваграмяна и

Ю. С. Петровой «Физико-механичесвойства электролитических осадков. 2168.

Рецензия на книгу Н. Д. Томашова «Теория коррозии и защиты металлов».

- Рецензия на книгу С. С. Воюцкого «Аутогезия и адгезия высокополимеров». 1894.

Селективность ванадий-молибденовых катализаторов, изменение в сти от содержания. МоО₃. 2349.

ванадий-хромовых катализаторов, изменение от содержания Cr_3O_2 . 2349. монофункциональных сульфокатионов.

Синтез воды на платине. 539.— озона из смесей кислорода с аргоном.

перекиси водорода из элементов на палладии, 298, 535, 1192.

Системы многокомпонентные, структура проекций. 2589.

Смола КУ-2, действие потока ускоренных электронов при облучении на воздухе.

-, облучение в водных растворах кислот и бидистилляте. 1822.

Сербция газов на неоднородных поверх-

ностях. 122. катионов калиевыми стеклами. 1260.

Спектр ИК дейтеррированного силикагеля в области валентных колебаний групп OD и деформационных колебаний мо-лекул H₂O. 244. Спек**тры ИК** аэросила с гидратированной

поверхностью. 246.

— l-пролилглицина моногидрата. 755. - люминесценции антрахинона. 72.

мультиплетность. 75.

 поглощения амино-азокрасителей на полиамидном, полиэфирном, натуральном и ацетатном волокнах. 9.

- твердых слоев бесцветных соедине-

ний.

тиазиновых красителей в растворе формамида и на полиамидной пленке.

Спектры УФ бензольных растворов соединений типа NO₂—C₆H₄ — X. 260. УФ поглощения сульфонов нафтали-

нового ряда. 887. — поглощения 4-диметиламин-4-окси-дифениламина. 1735.

4-диметиламина-4'-хинонмоноанила.

— 4-метокси-4'-хинонмоноанила. 1734. - 4-окси-4'-хинонмоноанила (индофенола). 1732.

4-хинонмоноанила. 1732.

электронного парамгнитного резонан-

са. 1465. Спирты алифатические, адсорбция и теплота сорбции. 1718.

Сплавообразование нии хрома. 647.

Сплавы железа с сурьмой, термодинамиче-ские свойства. 1578.

Сродство химическое. 36.

Стали, влияние хрома и никеля на границы устойчивого пассивного состояния. 152 Сталь, рентгенографическое исследование структурных изменений при электролитическом насыщении водородом. 595.

Строение солянокислых солей амидов карбоновых кислот, спектроскопическое исследование. 1600.

уранатов. 563, 719.

Стронция нитрат, действие у-излучения. 374.

Структура 536. активных центров палладия.

 водных растворов электролитов. 2265. и кристаллографическая характеристика электродов, влияние на электровосстановление пировиноградной кислоты.

-- кристаллическая мочевины. 281. -- тиомочевины. 278.

--- моноуранатов лития, натрия, калия, рубидия и цезия. 565.

никелевых катализаторов. 1666.

 поверхности кристаллических и аморфных модификаций кремнезема. 2031

— электрополированной поверхности. 2190

Теплоемкость гидрида лития. 1760.

диметилформамида. 2212

желтой окиси свинца. 1800. н-бутана и н-пентана. 1399.

окиси бора. 1499.

силицидов хрома. 135.

систем силикатель — вода и гель — *н*-гексан. 252

твердых парафинов. 172. теллурида висмута. 1814

лота адсорбции алифатических снир-тов на аэросиле. 1721.

 бензола, дифференциальная 236. — на базисной грани графита. 237.

 и-гексана и бензола, дифференциальпая. 248.

- пара н-гексана, дифференциальная.

горения металлического хрома. 130. - Cr₁,004Si₂. 133.

— Cr_{2,968}Si и Co_{2,083} Si. 131. — Cr_{5,148} Si₃ и Cr_{1,003} Si. 132. испарения формамида. 2211.

образования йодата и бихромата натрия и хлороплатината аммония. 294. - неорганических соединений, метод

расчета, 1853.

— селенита бериллия. 574. — растворения BeSeO₄ · 2H₂O и BeSeO₄ в 1 N растворе КОН. 577.

реакции первольфрамата стронция с перманганатом калия. 2177.

Теплоты адсорбции воды, спиртов, амми-

ака и метиламина. 241

- на базисной грани графита изоалканов, цикланов, ароматических углеводородов. 239.

на базисной грани графита SO2, CO2, SF₆, (CH₃)₂CO, (C₂H₅)₂O, C₂H₅ Cl. 240. - *н*-гексана, *н*-гептана, *н*-октана, бен-

зола, толуола. 243.

горения дициклопентана, дициклопентилметана, циклопентилциклогексана, дициклоциклопентилциклогептана, пентила и транс-в-метилдекалена.2316

испарения азеотропных растворов. 1697.

образования, взаимосвязы в рядах Zn₃X₂ и Cd₃X₂. 1728.

образования галогенидов U, Tl, Zn, Сr и H₃PO₄, H₄P₂O₇, (NH₄)₃PO₄ и As₂O₅. 172.

метатитанатов магния и калция.

силицидов хрома. 129.

галогенидов Sn, Th, Tl, Ti, Na, Hg. 169.

растворения в воде BeSeO4 . 4H2O и

органических соединений.

BeSeO₄·2H₂O. 576. диметилформамида в бензоле. 2211.

смачивания кремнезема. № 12. - смачивания *н*-спиртами образцов аэросила и селикагелей К-2, КСК-1, КСК-2

- смешения паров пиридина и воды. 2277. сублимации щелочноземельных метал-

еплосодержание желтой окиси свинца

- молярное окиси бериллия. 1830. - молярное окиси лития. 1830.

- окислов титана. 772.

еплосодержания силицидов хрома. 134. ермодинамика бесконечно разбавленных растворов. 2095.

критических и закритических явлений в растворах. 2448. однотипных химических реакций. 1393. ермодинамические свойства галогенидов некоторых элементов, 974.

ока распределение вторичное в щелевой

ячейке. № 8.

спад при потенциале нулевого заряда, теория. 2016. равление стали IX18Н9Т в азотной кислоте. 2280.

эн, термический распад, № 12.

ранаты, излучение строения. 719. кристаллического

глеводородов автоокисление, действие анилина. 50.

Разовые превращения, исследование интенсивности. 1752.

Разы, выделение при охлаждении (:H₃OH — н-C₆H₁₄, нагретой

опри. 1453. электрическое поле пузырька

отононизация ароматических аминов.

метилзамещенных бензола. 2011.

паров анилина. 2010.

Рталопнанин, устойчивость в сернокислых растворах. 2494.
Рункции термодинамические многоатомных газов. 142.

учет растяжения при вычислении.

одноатомных газов. 1678.

одноатомных и двухатомных газов.

емосорбция атомов с участием электронов проводимости кристалла. 2376.

на не вполне полярных кристаллах, теория. 327.

окислы, изучение методом ЭПР. Хрома

Хроника. Академик Михаил Михайлович Дубинин. (К шестидесятилетию со дня рождения). 225.

Гордоновская конференция по химии поверхностей раздела в США 4-8 июля 1960 г. 476.

Константин Григорьевич Хомяков. (К семидесятилетию со дня рождения).

Лидия Карловна Лепинь. (К 70-летию со дня рождения). 699.

Первая всесоюзная конференция калориметрии. 1896.

Соломон Юльевич Елович. 1172.

Украинская республиканская межвузовская конференция по адсорбции и методам хроматографического анали-за в Одессе (24—29 мая 1961 г.).

Цинк, анодное поведение в щелочных электролитах. 420.

Цинка нитрат, действие ү-излучения. 374.

«Черный никель», исследование процесса образования осадков. 892.

Э. д. с. гальванического элемента, теория.

системы аллиловое горчичное масло диэтиламин. 28.

системы аллиловое горчичное масло пиперидин. 27.

цепи Ag | AgBr (mb) | Br₂, C. 342. элемента: Fe(mb) Fe²⁺ (расплав KCl + +LiCl) Fe — Sb (жидкий сплав). 1578

Электровосстановление алликарбинола.

акроленна на Рd-электроде. 796.
метакриловой кислоты. 1201. - пировиноградной кислоты. 287.

Электрод германиевый, реакции восстановления. 2576.

железный, влияние в растворе щелочи. 2547.

железный, измерение импеданса в растворах щелочи. 1343.

калиевый стеклянный поведение в растворах солей щелочных металлов. 1258. кобальтовый, поведение в растворах сульфата кобальта. 98. 515.

— в растворах хлорида кобальта. 513.

платиновый, поведение в расплавах си-ликатов. 1534.

медный, измерение импеданса в кислом электролите. 2217.

- свинцовый, структура и кристаллографическая характеристика. 58.

Электродиффузия в сплавах К — Tl, Na— Hg, Na — Pb и Na — Cd, 1125.

Электроды биполярные. 803.

Электрокристаллизация никеля в присутствии поверхностноактивных добавок.

Электролиз на вращающемся электроде, теория. 1538, 1567.

пластинчатом электроде, теория.

- неводных растворов галогенидов олова.
- сернокислого марганца. 21.

Электролит индикаторный, установление стационарного состояния. 1778.

Электроосаждение железа. 1411.

- рения из сульфатно-аммиачных растворов. 660.
- хрома. 647.
- цинка из сернокислых растворов, влияние температуры. 393.

Электроперенос в двухкомпонентных металлических системах, теория. 1921. в многокомпонентных металлических

системах. 2228. Электропроводность моноокиси олова. 80. растворов, влияние флюктуаций, тео-

- свинцовых стекол. 1935. систем нитрат серебра — нитрат цезия и нитрат серебра — нитрат калия. 867.
- стекол. 1478
- удельная водных растворов хлористого
- SnO, изменение в процессе термообработки. 82.

Электросинтез озона. 407, 2078.

Электрохимическая полировка металлов.

Энергии дисоциации окислов щелочноземельных металлов. 1481.

- образования галогенидов U, Tl, Cr, Zn, H₃PO₄, H₄P₂O₇, (NH₄)PO₄,As₂O₅, свободные. 172.
 адсорбцип на графите к-алканов и αмоноолефинов, потенциальная. 238.

- активации адсорбции и десорбции на неоднордных поверхностях. 126.
 - вязкого течения формамида. 2211 — разряда ионов водорда на кобальт-
 - железном сплаве. 161.
- взаимодействия адсорбат адсорбент и адсорбат — адсорбат, расчет. 236.
 - диссоциации катионов в силикатных и боратных стеклах. 1478.
- квадруполь-дипольного взаимодействия. 2266.
 - образования свободного бензоатного радикала. 1774. энергия свободноя разности на медном
- катализаторе. 67. Энтальпия метатитацатов кальция и стронция, ортосиликатов магния и железа
 - и ферритов магния и кальция. 1399.
- образования тетрафторэтилена. № 11. окиси бора, 1499, растворов легкой и тяжелой воды,
- Энтропия адсорбата, оценка на основании модели адсорбционного комплекса и ных систем. 251.
- адсорбции на медном катализаторе. 67.
- гидрида лития. 1760.
- ортотитанатов стронция и бария, ортосиликатов магния и железа, ферритов магния и кальция. 1401.
- применение принципа Бертло для расчета. 1789.

Энтальпия Ві2Тез. 1814.

Этилен — этиловый спирт, объемные соотношения в системе. 1120.

Эффект фотокаталитический, влияние природы газа. 2311.

СОДЕРЖАНИЕ

 паотопа кислорода О¹8 16. В. А. и. д. р. е. в. и. Б. айды мо. в. Термический распад интроэфиров. ПП E. А. У. к. ш. е. и И. Г. Б. у. к. у. и. Фарадеевский импеданс свинца в расплавленных хлоридах. 16. Г. П. а. и. ул. о. в. и. В. М. Т. а. т. е. в. с. к. и. й. Об энергиях образования и потенциальных барьерах внутреннего вращения в. Х. замещенных алканах. 17. И. И. и. и. и. ц. О. А. Е. е. и. и. В. М. Л. е. и. и. к. и. х. О применения твердых электролитов при измереннях э. д. с. 17. Д. Ш. а. п. о. в. а. д. д. с. 17. Д. Ш. а. п. о. в. а. в. И. Б. е. л. о. в. д. с. 18. В. е. л. о. г. ур. о. в. Термодинамические свойства вольфраматов. И1. 19. А. Т. к. а. ч. п. О. К. Д. а. в. т. и. Исследование механизма окисления, гидрирования и электрохимического горения на твердых катализаторах. УТ. 19. И. К. о. б. о. з. е. в. Проблема упорядоченности и неупорядоченности энергии в химической термодинамике. И. 2676 2676 2689 2695 2710 2711 2712 2713 2714 2715 2716 2716 2717 2718 2718 2719 2719 2710 2710 2711 2712 2713 2714 2714 2715 2716 2716 2716 2716 2717 2718 2718 2719 2719 2710 2710 2710 2711 2712 2712 2713 2714 2715 2716 2716 2716 2717 2718 2718 2719 2719 2719 2710 2710 2710 2711 2712 2712 2713 2714 2715 2716 2717 2718 2719 2719 2710 2710 2710 2710 2711 2711 2712 2710 2710	
Краткие сообщения	
А. И. Ф и и к е л ь ш т е й и. Определение порядка химической связи по междуатомным расстояниям. И Д. Ф. Г ур и и о в ц ч и В. И. И а и с е в и ч-К о л и д а. Изучение характера водородной связи а, β-спиртоокисей и некоторых иенасыщенных третичных сниртов Д. И. Х о л и а и о в. К теории электролиза в уеловиях сочетания химической и конщентрационной поляризации (распределение потенциала в диффузионном слос) Н. И. Л я ш к е в и ч. Криоскопический анализ в малых навесках С. А. А к с е л ь р уд. Преобразования процессов диффузионного извлечения твердой фазы. Р. В. М е р ц л и и, Н. И. И и к ур а ш и и а и В. А. И е т р о в. О свойствах поля расслаивания тройных систем, включающих двойную преобладающую систему. ИИ В. С. Б о и д а р е и к о. Образование капель на тонких нитих, покрытых цилиндрическим слоем жидкости В. Д. Ю х т а и о в а. О проверке формулы Эйкена при помощи вращающегося дискового электрода И. А. С е м и о х и и, И. И. к о б о з е в и Е. И. И и ц х е л а у р и. Взаимодействие водорода с кислородом в тихом электрическом разряде. IV. М. С. Т у и и и и м. И. Ш а х и а р о и о в. Исследование гиперакустических и ультраакустических свойств растворов шридин — бензол . 2783 Б. Г. Д е о д е в и В. А. Т е в и ц к и й. Равновесие ортосиликата шиксля с окисью углерода при высоких температурах . 2785 И. А. С е м е р и к о в а и А. Ф. А л а б ы и е в. Плотность некоторых расплавов системы К F· H F	4 92 6 0 5 8 0 35 8 1 4

Методы	M	те	x	H	п	ка	изико-химичес	кого
				П	c	сле	звания	

А.К. К узнецов. Применение электронных потенциометров для регистрации кривых обычного и комплексного термического анализа	2802 2807 2811 2814
Письма в редакцию	
И. Я. Лубяницкий, Л. А. Григорьева и Я.И. Турьяи. Электровосстановление 6,6-нитрогидроксинминогексановой кислоты на ртутном капельном электроде	2818 2820 2822
Рецензии	
А. А. Бундель. Проблемы полупроводников	2825 2826 2828 2847

CONTENTS

250 Anniversary of M. V. Lomonosov's Birthday	2665
V. V. Yastrebov and O. I. Kozunenko. Passage of Gaseous Ozone Detonation through a Capillary	2666
K. I. Rosental' and V. I. Veselovskii. The Mechanism of Oxygen Evolution on a Silver Electrode Investigated with the Aid of the O ¹⁸ Oxygen	0.080
K. K. Andreev and B. I. Kaidymov. Thermal Degradation of Nitro	2670 2676
E. A. Ukshe and N. G. Bukun. The Faradaic Impedance of Lead in Molten	2689
	2695
	2710
	2713 2717
	2727
N. I. Kobozev. The Problem of Ordering of Energy in Chemical Thermody-	2736
namies. II	2745
Short Communications	
A. I. Finkel's htein. Determination of Chemical Bond Order from Inter- atomic Distances. II.	2751
I. F. Gurinovich and V. I. Pansevich-Kolyada. A Study of the	
rated Tertiary Alcohols	2754
Diffusion Layer) N. I. Lyashkevich, Cryoscopic Analysis with Small Samples G. A. Axel'rud. Transformation of the Diffusional Extraction of the Solid	2759 2762
Phase I	2766
minating Binary System	2770
lindrical Layer of Liquid	2775
ting Disc Electrode	2778 2780
Reaction of Hydrogen and Oxygen in the Silent Electrical Discharge. IV. M. S. Tunin and M. I. Shakhparonov. Investigation of the Hyper- acoustic and Ultra-acoustic Properties of Pyridine — Benzene Solutions	2783
B. G. Lebedev and V. A. Levitskii. Equilibrium Study of the Reduc-	2785
tion of Nickel Orthosilicate by Carbon Monoxide at High Temperatures I. A. Semerikova and A. F. Alabyshev. The Density of Some KF	2788
N. A. Kataeva and A. N. Kharin. The Effect of the Solvent and of the Type of Carbon in the Kinetics of Iodine Adsorption from the Solution Flow	2794
A.A. Tsvetaev, M. P. Glazunov, V.A. Kiselev and L.A. Alek- seev, R. K. Chuzhko, Determination of the Activation Energy of	
Vaporization from the Various Faces of a Zinc Monocrystal	2800

2802 2807 2811

818

	Physicochemical Apparatus and Methods
Ya	D. Zelvenskii, Ya. Foitek and V. A. Shalygin. Differential Simple Distillation Method for the Investigation of Liquid — Vapor
A	Equilibrium. K. K. u.z.n.e tsov. The Application of Electronic Potentiometers for Re-
	cording Curves of Ordinary and Combination Thermal Analysis P. Skripov and V. I. Kukushkin. Apparatus for Observing the
N.	Limit of Superheating of Liquids
	Transition Temperature of a Substance in a Calorimeter

Letter's to the Editor

		Radius :			. 4				: 2
	Y	a. Lubvan	itski	i. L.	A. Gri	goriev	a and Ya. I.	Tur' van.	
		Electroreduction							
		Mercury Electro							1. 2
101		T Anron	and D	NI C	lobo	r c 1 : 1 1	Dhotochomical	Rosetione in	1

S. N. Z a d u m k i n. The Dependence of Excess Surface Energy of a Drop on Its

Reviews

A.I. Golubov, A.	V. Belobzh	eskiian	dYu. N. Mik	chailovskii.
Review of the Book by	N. D. Tomashev	«The Theor	ry of the Corros	sion and Protection
of Metals»				

A. 'B u n d e l'. Problem of Semiconductors



